

ТАРТУСКИЙ ГОСУДАРСТВЕННЫЙ УНИВЕРСИТЕТ

РЕАКЦИОННАЯ СПОСОБНОСТЬ ОРГАНИЧЕСКИХ СОЕДИНЕНИЙ

ТОМ XVIII ВЫП. I(65) Сентябрь 1981

TAPTY

ТАРТУСКИЙ ГОСУДАРСТВЕННЫЙ УНИВЕРСИТЕТ

РЕАКЦИОННАЯ СПОСОБНОСТЬ ОРГАНИЧЕСКИХ СОЕДИНЕНИЙ

ТОМ XVIII ВЫП. I(65) Сентябрь 1981

TAPTY

Редакционная коллегия: В.Пальм (отв.редактор) А.Тальвик М.Карельсон





С Тартуский государственный университет, 1982

ПРАВИЛА ДЛЯ АВТОРОВ

- Статья должна быть написана с краткостью, совместимой с ясностью изложения, окончательно отредактирована и оформлена. Статья является оригиналом для печати.
- 2. Текст должен быть напечатан на белой бумаге стандартного формата через I,5 интервала с одной стороны листа в занимать вместе с рисунками и таблицами площадь в пределах I5,5 см по горизонтали и 23,5 см по вертикали. Статья должна быть напечатана на машинке с тщательно очищенным шрифтом, печать должна быть четкой и контрастной, но не слишком жирной.
- 3. Для каждого рисунка необходимо оставить место среди текста над соответствующей подписью. Рисунки следует прило – жить четко выполненными на миллиметровой бумаге в масштабе 2:I по отношению к оставленному в тексте месту. Рисунки пронумеровать.
- 4. Каждая работа должна сопровождаться направлением учреждения, в котором она выполнена, двумя рецензиями, актом экспертизы и авторской справкой по стандартной форме.
- Сборник издается на двух языках русском и английском; необходим, поэтому, идентичный русскому текст статьи на английском языке.
- 6. В английском варианте статьи:
 - а) в цифрах вместо запятой следует ставить точку (например, I0,5 вместо I0,5);
 - б) в заголовке статьи, а также в списке литературы, перед последней фамилией ставится "and", если число авторов больше двух, то перед "and" ставится запятая, все слова в заголовках (например, таблиц) пишутся с большой буквы;
 - в) следует придерживаться американской транскрипции слов, допускающих разнонаписание (например, "ionization", а не "ionisation", "center", а не "centre", "behavior", а не "behaviour" и т.д.).
- 7. Ссылки на литературные источники даются в соответствии с правилами "Chemical Absracts".

- 8. При ссылках в английском варианте статьи на выпуски настоящих сборников, вышедших до 1975 года, название сборника следует писать в виде "Reakts.sposobn.organ.soedin", после 1975 года - "Organic Reactivity".
- 9. Авторы, испытывающие затруднения при переводе на английский язык, могут обратиться за помощью в редакцию.

Реакц. способн. орган.соед.,т.18, вып. 1(65), 1981

УДК 541.6

ИССЛЕДОВАНИЕ МЕТОДСМ ИОННОГО ЦИКЛОТРОННОГО РЕЗСНАНСА С ФУРЬЕ-ПРЕОБРАЗОВАНИЕМ ВЛИЯНИЯ СТРОЕНИЯ И СОЛЬВАТАЦИОННЫХ ЭФФЕКТОВ НА ОСНОВНОСТЬ НЕКСТОРЫХ АНИОНОВ В ГАЗОВОЙ ФАЗЕ

И.А. Коппель, Р.Й. Пиквер, А.D. Сюгис, Э.Р. Суурмаа, Э.Т. Липпмаа Лаборатория химической кинетики и катализа Тартуского госуниверситета, г. Тарту, 202400, ЭССР, Сектор физики Института химической и биологической физики АН ЭССР, г. Таллин, 200001 ЭССР

Поступило 25 декабря 1980 г.

Сконструирован и построен спектрометр ионного циклотронного резонанса (ИПР) высокого разрешения с Фурье-преобразованием и BOSMORHOCTSMM мультирезонанса и измерения кинетики, равновесия и сольватационных явлений в газовой фазе. Впервые измерена газофазная основность анионов некоторых кислот. Сопоставлены эксперименталь-О-НИ М-Н ные и вычисленные с использованием квантовохимических методов значения сродства к протону PA указанных классов отрицательно заряженных оснований и обсуждена зависимость РА от строения и среды.

Спектроскопия ионного циклотронного резонанса является новой высокоэффективной экспериментальной методикой^{1—3} как для количественного изучения кинетики, равновесия и механизмов ионно-молекулярных реакций в газовой фазе без влияния растворителя, так и для детального исследования влияния молекул реакционной среды на направление и характер протекающих в ней процессов.

К настоящему времени этим методом в ряде случаев уже достигнута новая фундаментальная информация об особеннос – тях некоторых типов ионно-молекулярных реакций в растворах и в газовой фазе (см. для обзора⁴).

Однако изучению влияния фторалкильных заместителей и непосредственно связанного с центром протонирования атома фтора на кислотно-основные равновесия (особенно с участием отрицательных ионов) в газовой фазе пока еще уделено недостаточно внимания. Относительно слабо изучено и влияние сольватационных взаимодействий на сродство к протону анионов многих классов.

С целью частичного восполнения этого пробела в настоящей работе для исследования влияния структурных и сольватационных эффектов на газофазную основность анионов кислот А.Н посредством изучения равновесия типа:

$$A_i H + A_o \Rightarrow A_o H + A_i$$
,

где A и A – исследуемое и стандартное (с известным значением сродства к протону) основание, были применены как метод спектроскопии ИЦР, так и квантово-химические расчеты.

Экспериментальная методика

Для измерений использовался сконструированный и построенный нами спектрометр ИЦР, который работает как с частотным сканированием (в стационарном и импульсном режимах), так и с Фурье-преобразованием (в импульсном режиме). Блоксхема нового спектрометра приведена на рис. I.

Кубическая односекционная ячейка длиной ребра 20 мм фкункционирует ловушкой как для положительных, так и для отрицательных ионов. За направлением и характером взаимосвязанности изучаемых реакций мы наблюдали методом мульти-ИЦР (в наиболее простом частном случае — двойного резонанса). Парциальное давление каждого компонента было в интервале 10⁻⁶ — 10⁻⁹ Торр. Одновременно возможен раздельный напуск через клапаны тонкого регулирования фирмы

Вариан в систему до четырех соединений.

В качестве ионизирукщих реагентов использовались F₂N⁻ Cl⁻ и HO⁻ анионы, легко образукщиеся под действием электронного удара относительно малой энергии на F₂NH, t-BuCl и H₂O, соответственно.

В литературе показано⁵, что применение метода ИЦР с Фурье-преобразованием вместе со сверхпроводящим магнитом позволяет построить масс -спектрометр со сверхвысокой разрещающей силой.

На описываемом в настоящей работе спектрометре было показано, что высокое разрешение по массам достижимо даже при довольно низком магнитном поле. Так, при магнитной индукции магнитного поля 0,6 Т нами для ряда отрицательных ионов получено разрешение более 100 000, а для С₆Н₆ иона более 50 000, показывающее, что даже спектрометры ИЦР без сверхпроводящего соленоида могут быть успешно применены в качестве аналитического масс-спектрометра.

На рис. 2 приведен масс-спектр ионов NOH⁻ и CH₃O⁻, образущихся из CH₃ONO при диссоциативном захвате электронов низкой (менее I.5 эВ) энергией (при 5·10⁻⁸ Торр и 0.62T). Процедура регистрации спектра следующая: образувщиеся под действием электронного импульса (IOO мс, 400 нА) ионы облучаются возбуждающим радиочастотным импульсом (200 мкс, 200 мВ) от декадного генератора подходящей частоты (306.7 кГц). После прекращения возбуждающего импульса начинается регистрация спада индуцированного сигнала во временной области через аналоговоцифровой преобразователь с частотой преобразования 800 Гц в 2К памяти NIC IO86 мини-ЭВМ. Цикл заканчивается гасящим импульсом (IOO мс),удаляющим все ионы из ячейки.

Функционирование спектрометра для количественного изучения газофазных равновесий переноса протона проведено на примере переизмерения констант равновесия некоторых хорошо изученных^{2, 3} неосложненных равновесных процессов с участием как нейтральных, так и отрицательно-заряженных оснований.

В настоящей работе нами впервые определена относительная основность (CF₃)₃CO⁻ и (CF₃)₃CHO⁻ алкоголят-ионов и



Рис. I. Блок-схема спектрометра ИЩР с мостовым датчиком и возможностями Фурье-преобразования, мультирезонанса и измерения кинетики и равновесия химических реакций в газовой фазе. I -- Системы вакуумирования (5·10⁻⁹ Topp) и напуска; 2 -- Управление ячейкой; 3 -- Электромагнит (I T) с питанием; 4 -- Генераторы мультирезонанса; 5 -- Усилители мощности; 6 -- Ячейка с вспомогательным мостом; 7 -- Усилитель сигнала ИЩР; 8 -- Сканируемый декадный генератор (I0 кгц -- I Мгц); 9 -- Каналы опорного напряжения с фазовращением; I0 -- Фазовые детекторы; II -- Импульсный программный блок; I2 -- ЭВМ NIC--I086, дисплей, запись; I3 -- Фильтры, АЩП.

F_N аниона.

Полученные результаты приведены в Таблице наряду с соответствующими экспериментальными значениями РА⁶ как для стандартных, так и для некоторых других анионов О-Н, N-H,



Рис..2. Абсорбционный ИЦР спектр в частотной области, полученный Фурье-преобразованием спада индуцированного сигнала во временной области (16 накоплений)от анионов СН₃° и NCH образующихся из СН₃CNO под воздействием электронного удара.

С-Н и S-H кислот. В эту же таблицу для сравнения включены, кроме показателей основностей рК_а этих соединений в водном растворе⁷, также и предсказанные^{8, 9} на основе аb initio и полуэмпирических квантовохимических расчетов с использованием систем программ Гауссиан-70 и ППДП/2 экспериментальные значения РА для ряда рассмотренных отрицательно заряженных оснований.

Таблица

Экспериментальные и предсказанные на основе квантовохимических расчетов сродства к протону РА_{ЭКСП} (в ккал/моль)оснований А₁, их рК_а в воде и оценке брутто-сольватаци онных эффектов АрК_а(сольв) (ккал/моль)^а

	Основание А _і	РА _{эксп}	РА 4-316 эксп	РА ^{ШШШ} эксп	pKH20	Д рКа(сольв)
I	2	3	4	5	6	7
1.	HO	390.8 ⁰	393.3	402.I	I5.7	46.9
2.	FO	374 ^B	335.3 375.3 ^г	380.5	-	· · · · ·
3.	CH 30	379.I	381.0	373.6	I5.5	36.0
4.	CF30	334 ^B	312.3 340.5 ^r	335.2	-	-
5.	FCH_0	-	360.4	356.8		
	-		373.5 ^г			
6.	FoCHO	_	362.0 ^T	-	-	-
7.	CH_CH_O	376.I	-	372.3	I6.0	32.0
8.	CFCHO	364.4	-	384.4	I2.4	28.6
9.	(CH3) CHO	374.I	-	367.2	17.I	29.2
IO.	(CF) CHO	347.0 ^H		332.2	9.3	12.9
II.	HOO	367.9 ^B	351.9	382.8	II.6	29.9
12.	(CH ₃) ₃ CO ⁻	373.3	-	363.9	19.2	25.8
I3.	(CF_)_3CO	33I.8 ^Д	-	323.4	5.3	2.0
I4.	C104	285 ^B	289 ^r	284	-I.7 ···· ·	-8 -29
I5.	NO3	324.6	-	295.I	-I.5	4.I
I6.	CINO	338.0	329,2	320.5	3.4	II.6
I7.	HCOQ	345.20	334.9	343.8	3.75	I8.4
I8.	FCOO	333 ^B	-	-	-	-
I9 .	CH3COO-	348.50	-	346.6	4.75	2I.I
20.	FCH2C00	337.6	-	-	2.55	12.2
2I.	F2CHCOO	330.00	-	-	I.30	6.I
22.	C12CHC00	328.4	-	-	I.30	4.8
23.	CF3C00	322.70	-	328.5	-0.3	0
24.	C6H5C00	338.8	-	-	4.20	I0.9
25.	3-C1C6H4C00-	332.8	-	-	3.82	5.4
26.	3-NO2C6H4C00	327.7	-	-	3.50	<u>4</u>I. 5

4	2	3	4	1 5	6	1.7
27.	4-N02C6H4C00	327.7	-	-	3.43	62
28.	06H50	349.8	-	-	10.00	15.0
29.	3-NO2C6H40	334.2	-	-	8.40	\$1.5
30.	3-NCC6H40	335.2	-	-	8.61	0
31.	3-FC6H40	344.0	-	-	9.28	0
32.	3-CF3C6H40-	340.1		-	-	-
33.	4-CF3C6H40	337.8			-	-
34.	3-CH3C6H40	350.3	-	-	10.10	15.0
35.	4-CH3C6H40	351.7	-	-	I0.27	14.5
36.	4-FC6H40	347.3	-	-	9.90	15.0
37.	HS	353.4	-	338.7	7.0	21.1
38.	FS	-	316.8	329.7	-	-
39.	OH 3S	359.0	357.7 ^r	335.7	10.33	24.5
40.	CF3S		338.2	313,4		-
41.	I	314.3	-	-	11	6.8
42.	Br	323.6	-	-	-9	10.9
43.	C1	333.60		-	-7	19.7
44.	F	371.50	-		3.18	44.2
45.	H2N-	403.6	403.7	403.9	35	34.0
46.	FNH	-	380.3	388.8	-	-
47.	F2N	360.0 ^H	352.3 ^r	374,9	-	-
48.	CH 3NH	403.2	383.9 ^r	387.5	-	-
49.	CF_NH	-	368.3 ^r	362.5	-	-
50.	(CH ₃) ₂ N ⁻	-	375 ^r	363.2	-	-
51.	(CF3)2N	-	-	324.6	-	-
52.	Ex-	360.7	-	-	17.5	13.6
53.	C6H5NH	367.1	-	-	27	8.8
54.	3-CF3C6H4NH	359.1	-	-	25.4	3.4
55.	3-CH3C6H4NH	367.6	-	-	-	-
56.	3-FC6H4NH	363.1	-	- (-	-
57.	4-CF3C6H4NH	355.6	-	-	-	-
58.	4-CH 3C6H4NH-	368.2	-	-	27	8.2
59.	4-FC6H4NH	365.5	-	-	-	-
60.	CH	416.6	432.6	424.2	40	41.5
61.	FCH	390	-	402.0	-	-
62.	F_CH-	384	-	386.0	-	-

1	2	3	4	5 1	6	1 7
63.	F ₃ C ⁻	375.6	-	366.4	26.5	17.0
64.	CF3CH	-	-	371.1	-	-
65.	CH_CH_	-	-	422.0	-	-
66.	(CH ₃) ₃ C ⁻	-	-	415.0	-	-
67.	(CF3)30	-	-	321.6	7	-8.8
68.	NCCH	372.2	-		25	16.3
69.	(NC) CH	336.1	-	-	11.2	0
70.	NC ⁻	353.1	337.5	351.9	12.9	11.5
71.	C6H5C(CN)H	351.9	-	-	20.8	\$2
72.	C ₆ H ₅ C=C ⁻	370.0	- 1	-	23.2	15.6
73.	(C_H_00C)_CH	348.3	-		15.2	5
74.	(CH CO) (CF CO) CH	328.5		-	6.30	0
75.	(02N) C	-	-	280	0	-40.8
76.	O_NCH_	358.7	-	-	10.21	20.4
77.	CH_SOCH_	372.7	-	-	34	2.5
78.	CH_SO_CH_	366.6	-	-	28.5	\$3
79.	C6HSO2CH2	362.7	-	-	29.0	0
80.	C_H_COCH_	363.2	-	-	15.8	18.4
81.	(CH_CO) CH_	343.7	10	-	8.8	8.8
82.	C_H_CH_	379.0	-	-	42	(0) ^e
83.	(C H_)CH	364.5		1.1	32.2	(0) 0
84.	0,00	353.3	-		22.6	(0) e
	- CH					

Примечания:

а = Если особо не указано, приведенные в третьей графе значения РА_{ЭКСП} взяты из источника⁶. В четвертой и пятой графах представлены предсказанные соответственно на основе ав initio⁸ (Гауссиан-70, 4-ЗІд базис) и полуэмпирических⁹ квантовохимических (ШШЛ/2) расчетов ожидаемые "экспериментальные" значения РА(РА^{4-ЗІ G}и РА^{111ДП}); в шестой колонке для сравнения приведены величины рК_а этих же оснований для водного раствора⁷. В последней, седьмой графе приведены оцененные описанным в тексте способом величины (в ккал/моль)гидратационных эффектов △ рК_а(сольв).

- б Стандартное основание А, использованное в этой работе.
- в Термохимический расчет, настоящая работа.
- г Ab initio Гауссиан 70 расчет, STO-3G базис.
- д Измерено в этой работе.
- е По определению: см. текст.

Обсуждение результатов

Сольватационные эффекты. Для грубо-оценочной оценки сольватационных эффектов среды, сопровождающих переход ионно-молекулярной реакции переноса протона из газовой фазы в растворитель (в частном случае в воду) целесообразнее всего исходить из подхода развитого Бордуэллом^{II} и Тафтом^{I2}. Для этой цели на Рис. З данные по газофазным РА для ряда анионов из Таблицы отложены от соответствующих значений рК_в, измеренных в водной среде.

Прямая линия (I) с наклоном единица проведена через точки, принадлежащие анионам A, которыс как и их сопряженные кислоты A, H не способны к специфической сольватации посредством водородной связи из-за весьма значительной делокализации заряда как в депроторированном (отсутствие гидратов типа A, ···· НОН), так и в протонированном (неспособность к образованию гидратов типа A, H ···O H) состояниях. Следуя источнику¹² в качестве таких оснований избраны сопряженные карбоанионы толуола, дифенилметана и флуорена (см. Рис. 3 и Таблицу). Понятно, что величина горизонтального отклонения любых других точек от этой линии может в общем случае служить лишь определенной брутто--мерой интенсивности суммарных неспецифических и специфических сольватационных взаимодействий молекул растворителя с молекулами кислоты A, H и соответствующим анионам A...

Специфическая нуклеофильная сольватация A_1H посредством водородной связи стабилизирует исходное состояние (уменьшение кислотности кислоты), а специфическая электрофильная сольватация аниона $A_1 -$ депротонированную форму (сила кислоты A_1H возрастает, сила коньюгированного с ней основания $A_1 -$ падает), поэтому, в частном случае,



Рис. 3. Зависимость между газофазными РА и величинами рК_а для водного раствора для различных оснований а. Сплошная прямая линия (I) проведена с наклоном единица через точки (•), соответствующие неосложненным сольватацией реакциям переноса протона. постоянства вклада неспецифической сольватации из-за полвзаимной компенсации специфических сольватаной ционных эффектов в исходном и конечном состояниях может возникнуть особая ситуация, когда на прямую (I) вместе с ароматическими карбанионами попадают и основания, подверженные специфической сольватации одинаковой силы в обоих состояниях. Понятно, что в общем случае аналогичная ситуация нулевого брутто-эффекта среды может возникнуть и в случае неполной компенсации вкладов как специфической, так и неспецифической сольватации (например, большая по сравнению со стандартной серией соединений (прямая (I)) неспецифическая стабилизация анионной формы 🗛 и компенсирующий эффект дополнительной специфической нуклеофиль ной сольватации нейтральной кислоты А.Н.

Отклонения точек от линии І по оси рК. в сторону бо́льших кислотностей (уменьшение численных значений рКа) А.Н должны свидетельствовать о доминирующей роли экстрастабилизации анионной формы, а горизонтальные отклонения в сторону уменьшения их кислотности (увеличение силы основания) должны быть следствием более существенной роли специфической нуклеофильной сольватации исходной кислоты. Рис. З показывает, что в подавляющем большинстве случаях доминирует стабилизация отрицательно заряженной анионной формы комбинированным действием неспецифических и специфических сольватационных взаимодействий, причем наибольшие отклонения от прямой (I) наблюдаются для анионов относительно малых размеров (СН, НО, Н. К. F и др.), отличающиеся большей концентрацией отрицательного заряда на сольватационном центре. Видно, что в пределах отдельных подсемейств (анионы галогенов (прямая (П), карбоксилат-ионы, NO, и, видимо, Clo, (Ш), алкоголят-и фенолят-ионы, O_2 NCH₂, HO⁻ (IУ), некоторые карбанионы ((NC)₂CH⁻, NCCH₂, C₆H₅C⁼C⁻, (CH₃CO) (CF₃CO)CH⁻, C₆H₅COCH₂, C₆H₅C(CN)CH⁻, (C₂H₅OOC)₂CH⁻ (V)), H₂N⁻ и анилид-ионы (УІ)) тенденция к доминированию стабилизации анионной формы падает, как правило, с увеличением размеров аниона (т.е. в сторону большего подобия со стандартной серией) и (или) введением электроотрицательных заместителей. Причины этих явлений

сложные. Так, увеличение эффективного радиуса иона вследствие увеличения его размеров или лучшей делокализации заряда должна привести к уменьшению интенсивности неспецифической электростатической, так и электрофильной специфической сольватации анионной формы кислоты. Введение более электроотрицательных значений, в свою очередь, ведет к уменьшению истинной основности аниона (т.е. к увеличению электрофильной стабилизации посредством водородной связи) и к повышению кислотности кислоты, которая должна результироваться в большей нуклеофильной стабилизации и нейтральной формы А.Н.

Небольшой или практически нулевой брутто-эффект среды характерен (CF₃)₃CO⁻, CF₃COO⁻, NO⁻₃, (CH₃CO)(CF₃CO)CH⁻, C₆H₅C(CN)H⁻, 3-CF₃C₆H₄NH⁻, 3-NO₂⁻ и 3-CNC₆H₄O⁻, I и некоторым другим анионам (см. Таблицу и Рис. 3).

К представителям соединений A_iH отличающиеся более сильной стабилизацией нейтральной формы кислоты принадлежат хлорная кислота, тринитрометан и, видимо, (CF₃)₃CH в случае которых как специфическая, так и неспецифическая сольватация анионов компенсированы и подавлены (значительная делокализация заряда, наличие сильно-электроотрицательных заместителей) комбинированным действием весьма существенной нуклеофильной стабилизации высокоэлектрофильной нейтральной формы кислоты и неспецифической сольватацией.

Некоторые оценки интенсивности брутто-сольватационных эффектов приведены в последней колонке Таблицы, где мерой экстра-сольватационной стабилизации (по сравнению с соединениями, определяющими прямую (I)) избрана величина (в ккал/моль) горизонтального отклонения ($\Delta p K_{a(conbb)}$) данной точки от прямой (I)^ж.

* Положительные значения характеризуют преобладающую сольватационную стабилизацию анионной формы A₁, а отрицательные величины △ pK_a(сольв) свидетельствуют об экстрастабилизации кислоты A₁H . Из Рис. З отчетливо видны многочисленные случаи инверсии присущей для водного раствора последовательности основности различных по своей химической природе оснований при переходе из воды в газовую фазу. Здесь уместно лишь обратить внимание на поведение измеренных в этой работе соединений. Так, хотя в воде⁷ (Сг₃) ССН и (Сг₃)₂СНСН по своей кислотности (рК_а = 5.2 и 9.3) и уступают уксусной кислоте (4.75), то в газовой фазе они уже соответственно на I2.3 и I.I единиц рК более сильные, чем СН₃СООН кислоты (сольватационный эффект составляет I7.3 и 7.6 ккал/моль). Можно также отметить, что из изученных нами пар оснований еще больший сольватационный эффект (I8.4 ккал/моль) ответственен за инверсию основностей Cl⁻(рК_а = -7)⁷и (СГ₃)₃CO⁻ анионов.

Структурные эффекты фтор-содержащих заместителей. При анализе эффектов строения можно исходить из предположения 12,13, что газофазная кислотность или основность соединений различных классов определяются, в основном, индукционными, поляризационными и резонансными характеристиками заместителей. Для раздельного количественного рассмотрения влияния указанных структурных факторов целесообразно пользоваться соответствующим образом подобранными модельными соединениями, свойства которых зависят лишь от одного из вышеуказанных типов воздействий. Поляризуемости атомов фтора и водорода практически равны¹³, поэтому при условии примерного равенства или пренебрежимости резонансных эффектов сопровождающий замену атома водорода на фтор или алкильной группы на соответствующий фторзамещенный радикал структурный эффект должен определяться лишь разностью индукционных эффектов замещенного и незамещенного радикалов.

Судя по величинам^{I4} индукционных констант Тафта G^{*} для фтора (3.19) и СF₃-группы (от 2.6 до 3.3) следует ожидать примерного равенства эффектов замены F на H и CF₃ на CH₃. Анализ данных из таблицы приводит к ситуации, представленной на Рис. 4. Для большей общности дополнительно включены и имеющиеся данные², 4, 6, 8 по аналогичному эффекту замещения в нейтральных основаниях B₁ (амины, спирты, прос-



Рис. 4. Сравнение эффектов замены фторалкильных радикалов на алкильную группу (ДРА_{FAlk-Alk}) и замещения атома фтора на атом водорода (ДРА_{F-H}) на основность некоторых классов анионов A_i (О) и нейтральных оснований B_i (•) в газовой фазе.

Видно, что оба эффекта варьируют в весьма широких пределах (от +100 до -40 ккал/моль) в зависимости от зарядности и химической природы основания. При этом, в пределах точности имеющихся данных, между ними соблюдается прямая пропорциональность типа:

$\Delta^{PA}_{FAlk} \rightarrow Alk = \alpha \Delta^{PA}_{F} \rightarrow H$

где об близок к 2. . Другими словами, перфторалкильный эффект превышает почти дважды по своей интенсивности аналогичный эффект замены атома фтора на атом водорода. Из Рис. 4 видно, что прямая линия действительно проходит через начало координат, который в данном случае для всех классов соединений соответствует точке для заместителей, удаленных на бесконечное расстояние от реакционного центра.

Из указанной простой зависимости отклоняются лишь данные для нейтральных оснований типа RCH, RCHO R₁R₂CO, где эффект атома фтора в непосредственной близости к центру протонирования выражен "аномально"сильно,

Причины вышерассмотренного эффекта доминирования влияния перфтораткильных радикатов над атомом фтора будут рассмотрены в отдетьной публикации.

Обнаруженное на примере реакции газофазного переноса протона преобладание влияния фторалкильных заместителей над эффектом F атома тесно напоминает поведение этих же заместителей в растворах¹⁵.

ЛИТЕРАТУРА

- I. Т.Леман, М.Берси. Спектроскопия ионного циклотронного резонанса, М., "Мир", 1980.
- 2. J.F.Wolf, R.H.Staley, I.Koppel, M.Taagepera, R.T.McIver, Jr., J.L.Beauchamp, R.W.Taft, J.Am.Chem.Soc., <u>99</u>, 5417 (1979).

- 3. J.E.Bartmess, J.A.Scott, R.T.McIver, Jr., ibid., 101,6046 (1979).
- 4. М.И.Кабачник. Усп. хим. 48, 1523(1979).
- M.Alleman, H.Kellerhals, K.-P.Wanczek. Chem. Phys. Lett. <u>75</u>, 328(1980).
- И.А.Коппель, У.Х.Мельдер, Р.Й.Пиквер. Реакц. способн.орган. соедин. <u>17</u>, 460(1980); Р.Кebarle, Аnn. Rev. Phys. Chem., <u>28</u>, 445(1977); G.Kemister, A.Pross, L.Radon, R.W. Taft, J.Org. Chem., <u>45</u>, 1056(1980).
- В.А.Пальм (ред.). "Таблицы констант скорости и равновесия гетеролитических органических реакций", т.I(I) и 2(I), М., ВИНИТИ, 1975, 1976; А.Альберт, Е.Сержент, "Константы ионизации кислот и оснований", М., "Химия", 1964.
- И.А.Коппель, М.Б.Комизароу, Реакц. способн. орган.соедин. 17, 498(1980).
- 9. И.А.Коппель, У.Х.Мельдер, ibid., 18, 54 (1981).
- 10.I.A.Koppel, V.A.Palm, B KHNFe: N.B.Chapman, J.Shorter (Eds.), "Advances in LFER", Plenum. New York, 1972,c. 203. C.Reichardt, Solvent Effects in Organic Chemistry,

Verlag Chemie, Weinheim, New York, 1979.

- 11.F.G.Bordwell, W.S.Matthews, G.E.Drucker, Z.Margolin, J.E. Bartmess, J.Am. Chem. Soc., <u>97</u>, 3226(1975).
- 12.R.W.Taft B KHMTE: P.Ausloos (Ed.), "Kinetics of Ion Molecule Reactions", NATO Advanced Study Institute Series (B-Physics), <u>40</u>, 271(1979), Plenum, New York.
- IЗ.И.А.Коппель, М.М.Карельсон. Реакц. способн. орган.соедин. <u>II</u>, 985(1975).
- I4. И.А.Коппель, М.М.Карельсон, В.А.Пальм, ibid., <u>II</u>, 99 (1974).
- 15. О.А.Реутов, И.П.Белецкая, К.П.Бутин. "СН-кислоты", М., "Наука", 1980.

Реакц. способн. орган.соед.,т.18, вып. I(65), 1981

УЛК 541.5 + 541.6

Ab initio SCF LCAO MO РАСЧЕТЫ МОЛЕКУЛ. П. ПОТЕНЦИАЛЫ ИОНИЗАЦИИ

И.А. Коппель, У.Х. Мёльдер, М.Б. Комизароу Лаборатория химической кинетики и катализа Тартуского госуниверситета (г. Тарту, ЭССР, СССР), Отделение химии Университета Британской Колумбии (г. Ванкувер, Канада)

Поступило 5 января 1981 г.

Проведены ab initio SCF LCAO MO расчеты потенциалов ионизации (IP) нескольких классов соединений, используя систему программ ГАУССИАН-70 на базисах STO-3G и 4-31G. 1-3 Результаты сравниваются с рассчитанными полуэмпирическим методом CNDO/2 . Установлена достаточно общая линейная зависимость между фотоэлектронными спектрами (ФЭС) и рассчитанными ab initio энергиями MO. Вычисленные ab initio значения сродств к протону (РА) находятся в линейной зависимости от энергии высшей занятой орбитали данных соединений в хорошем согласии с установленной ранее линейной зависимостью между экспериментальными значениями РА и IP. При этом расшепленный 4-31G базис имеет определенное преимущество перед минимальным базисом STO-3G

* См. ссылку⁴ для предыдущего сообщения этой серии.

Первые попытки сравнения результатов квантовохимического расчета с экспериментальными данными связаны с энергиями занятых молекулярных орбиталей. По теореме Куупманса⁵. ДЛЯ МОЛЕКУЛЫ С ЗАКРНТОЙ Оболочкой ab initio SCF метолом вычисленная энергия МО приблизительно равна энергии ионизации электрона с этой орбитали с обратным знаком. При этом предполагают неизменность МО (отсутствие реорганизации электронной оболочки) при переходе от молекулы к ион-радикалу в процессе ионизации и отсутствие разности в энергиях корреляции. Пренебрежение стабилизацией катион-радикала изза реорганизации МО при уходе электрона приводит к переоценке значения IP, в то время как игнорирование различия в энергиях корреляции катион-радикала и основного состояния молекулы (вероятно, в первом эта энергия больше) обуславливает недооценку этой величины. Таким образом, только в случае, если сумма названных эффектов постоянна или является линейной функцией от IP, можно ожидать соблюдения линсйного соотношения..

$$IP = \alpha \mathcal{E}_{SCF} + \beta$$

(1)

Лишь в предельном частном случае полной компенсации этих эффектов или постоянства их разности указанная линейность должна превратиться в простое равенство IF= $-\xi_{SCF}$, где $d_{=} -1$ и $\beta = 0$.

Естественно, что указанные ограничения теоремы Куупманса являются инвариантными относительно природы (нейтральная молекула, свободный радикал или ион) ионизуемой частипы.

В данной работе главное внимание уделяется соединениям с неподеленными парами электронов. В связи с этим следует отметить, что увеличение степени локализации соответствующей МО приводит к повышению ожидаемого вклада энергии реорганизации. Для молекул с открытой оболочкой проявляются дополнительные осложнения при применении теоремы Куупманса, связанные с тем обстоятельством, что волновые функции для таких соединений могут не быть представлены простыми детер-

минантами Слэйтера6.

Так как учет всех этих факторов сложен и к настоящему времени общий алгориты вычисления поправок неизвестен, обычно принято использовать теорему Куупманса при сравнении энергии МО с экспериментальными IP, хотя известны многие случаи ее непригодности^{I7}. Сравнение вычисленных согласно теореме Куупманса энергий МО с потенциалами ионизации, определенными из фотоэлектронных спектров (ФЭС) молекул, проведено, как правило, лишь для относительно небольшого числа молекул. Только в нескольких работах сделана попытка проверить эту зависимость в пределах гомологического ряда. Так в работе⁶ для енольных соединений получено соотношение:

$$IP = -0.74 \xi_{STO-3G} + 3.77$$
 (2)

а в работе⁷ приводится зависимость для диметоксибензолов

$$IP = -0.70 \mathcal{E}_{STO-3G} + 3.75 \tag{3}$$

С другой стороны, потенциалы ионизации могут быть вычислены как разности **Д**Е в полных энергиях E_{tot} исходной молекулы M и конечного состояния — катион-радикала:

$$IP = \Delta E = E_{tot}(M) - E_{tot}(M^{+})$$
(4)

Так как для вычисления более высоких IP (кроме первого) требуется расчет молекулярных ионов в возбужденных состояниях, то, как правило, ограничиваются лишь расчетами первых потенциалов ионизации.

Понятно, что успех такой вычислительной схемы как и применимость теоремы Куупманса существенным образом зависит от постоянства энергии корреляции электронов в процессе ионизации молекулы.

Я Ради большей общности допускалось наличие ненулевого свободного члена

$$IP = \alpha \Delta E + \beta$$
,

где α и β константь, путем линейного регрессионного анализа первых IP для 25 соединений (см. табл. I и рис. I). Получен следующий результат:

 $IP = 0.72(0.03)\Delta E + 4.45(0.32)$ (6) r = 0.982; s = 0.33 eV, $\Delta IP_{max} = 6.5 eV;$ s% = (a/ ΔIP_{max}).100 = 5.1; n = 34,

где г — коэффициент корреляции s — ,стандартное отклонение n — число точек ΔIP_{max} — максимальный диапазон изменения IP экспериментальных значений IP

Как здесь, так и в дальнейшем в скобках приведены погрешности регрессионных коэффициентов.

Как уже отмечено выше, из практических соображений анализ ФЭС легче всего провести применяя теорему Куупманса. Для этих целей в настоящей работе нами проведены расчеты молекул и ионов методом ab initio SOF LCAO MO используя систему программ ГАУССИАН-70 на базисах STO-3G и 4-31G со стандартными². ³ масштабныма факторами. Геометрии рассмотренных молекул приведены в работе⁴. Расчеты выполнены на ЭВМ Amdahl 470 V/6-11 в ВЦ университета Британской Колумбии (г. Ванкувер, Британская Колумбия, Канада). Изучалась зависимость значений IP, определенных из ФЭС, от энергии МО, вычисленных аb initio методами. Для первых вертикальных потенциалов ионизации зависимость от энергии высшей занятой МО (см. табл. 2) выражается зависимостями (7) — (9):²

^ж Уравнение (7) заимствовано из работы⁹.

Таблица I

Первые экспериментальные вертикальные потенциалы ионизации IP и их вычисленные согласно уравнению (4) на базисе 4-31G значения. Данные из работы²⁸

Nene III	Соеди- нение	IP	ΔE	Ne.Ne III	Соеди- нение	IP	Δe
I. 2. 3. 4. 5. 6. 7. 8. 9.	H ₂ C CH CH ₂ CH ₃ CH ₄ N NH NH	I5.43 II.26 II.I3 I0.4 9.84 I3.5 I4.53 I3.1 II.4	I4.76 I0.70 ⁶ I0.09 8.I8 9.05 ⁶ I2.I4 I3.84 II.7 9.I6	 18. 19. 20. 21. 22. 23. 24. 25. 26. 	$\begin{array}{c} C_2H_4\\ C_2H_6\\ HCO\\ H_2OO\\ MeF\\ MeOH\\ N_2\\ HN=NH\\ H_2NOH \end{array}$	I0.5I I2.I 9.83 I0.88 I3.05 I0.96 I5.58 I0.02 I0.56	8.87 I0.40 7.9 9.54 II.33 9.37 I5.93 8,83 ⁰ 8,83 ⁰
10. 11. 12. 13. 14. 15. 16. 17.	- ^{MH} 3 0 0H H ₂ 0 F HF C ₂ C ₂ H ₂	10.72 13.62 13.17 12.60 17.42 16.03 11.9 11.4	8.20 II.63 ⁶ II.27 I0.74 I5.31 ⁶ I3.95 ⁶ I0.27 9.85	27. 28. 29. 30. 31. 32. 33. 34.	$ \begin{array}{c} {}^{\rm NF} \\ {}^{\rm O}_2 \\ {}^{\rm H_2O_2} \\ {}^{\rm OF} \\ {}^{\rm FOH} \\ {}^{\rm F_2} \\ {}^{\rm N_2H_4} \\ {}^{\rm C_6H_6} \end{array} $	13.1 12.31 11.7 13.1 13.0 15.82 9.93 9.25	I3.67 ⁰ II.43 I0.20 I2.I3 II.92 I6.I 6 6.42 ⁰ 8.I4 ⁸

a	 из работы", не	удовлетворяет	уравнению	(6)
Q	 значения, не у	довлетворяющие	уравнению	(6).



Рис. I. Зависимость между первыми вертикальными потенциалами ионизации и энергиями ионизации, рассчитанными на базисе 4-31G в соответствии с уравнением (6) в тексте.

$$\begin{split} & \text{IP}_{1} = 0.94(0.04) \underbrace{\boldsymbol{\mathcal{E}}_{\text{CNDO}} + 2.23(0.39)}_{\textbf{r}=0.95; \ \text{s}=0.35} & \Delta \text{IP}_{\text{max}} = 7.38 & \text{s}\% = 4.7; \ \text{n}=62, \\ & \text{IP}_{1} = 0.75(0.02) \underbrace{\boldsymbol{\mathcal{E}}_{3G}}_{3G} + 3.82(0.20) & (8) \\ & \text{r}=0.983; \ \text{s}=0.57 & \Delta \text{IP}_{\text{max}} = 12.2 & \text{s}\% = 4.7; \ \text{n}=35 \\ & \text{IP}_{1} = 0.77(0.02) \underbrace{\boldsymbol{\mathcal{E}}_{4-31G}}_{4-31G} + 1.85(0.25) & (9) \\ & \text{r}=0.988; \ \text{s}=0.43 & \Delta \text{IP}_{\text{max}} = 13.5 & \text{s}\% = 3.2; \ \text{n}=33 \end{split}$$

Как указано в⁹, вычисление полуэмпирическим методом СМОО/2 первого вертикального IP молекулы как разности энергии молекулы и соответствующего ион-радикала не приводит к удов-

Таблица 2

Первые вертикальные потенциалы ионизации и энергии высших занятых МО

派派 ПП	Соединение	IP	Лит.	-E 4-31G	Лит.	- E _{3G}	Лит.
I	2	3	4	5	6	7	8
I.	NH	I0.72	12	I0.94	32	9.75	37
2.	MeNH	9.66	I2	I0.20	33	-	-
3.	EtNH	9.50	I2	I0.0	32		-
4.	CINH	IO.60	I3	IO.85	33	-	-
5.	NoHo	I0.02	I4	II.I4	34	9.07	34
6.	MezN	8.55	I2	9.44	33		-
7.	F3N	I3.73	I5	I4.89	35	I0.62 ⁸	35
8.	MeNH	8.94	I6	9.7I	16	-	-
9.	FNH	I2.36	17	I4.04	35	I0.I8	35
I0.	HONH	I0.56	I8	II.23	35	6.61 ⁸	35
II.	H_NCHO	I0.32	I2	II.I2	33	9.08	36
I2.	(NH2)200	I0.28	20	-	-	8.66	36
I3.	Пиридин	9.67	I2	II.I2	37	9.20	37
I4.	FNO	I4.3	2I	I5.5	38	7.78 ⁸	35
I5.	MeaNO	8.43	19	-	-	4.12 ⁸	35
I6.	HNO	I2.44	22	-	-	7.85 ⁸	35
I7.	I,2-диазин	9.3	I2	I0.75	37	-	-
I8.	I,3-диазин	9.7	I2	I0.84	37	-	-
I9.	I,4-диазин	9.4	I2	II.I3	37	-	-
20.	HCN	I3.60	12	I3.52 ⁸	33	I3.4I	37
2I.	MeCN	I2.I8	I2	I2.54	33	-	-
22.	(CN) ₂	I3.36	123	-	-	II.84 ^a	35
23.	H_0	I2.6	I2	I3.57	35	-	-
24.	MeOH	I0.96	I2	I2.I6	33	-	-
25.	Me ₂ 0	I0.04	I6	II.36	16		-
26.	CFOF	I3.63	23	I6.65 ^a	39	II.34	39

Продолжение таблицы 2

-								
I	2	33	4	5	6	7	8	
27.	FO	I3.25	24	I5.65	35	I0.64 ^a	35	
28.	FOH	I3.0	25	I4.9I	35	10.33 ^a	35	
29.	0.	I2.3	I2	-		I0.25	35	
30.	HCO	I0.86	I2	II.9I	33	9.64	36	
3I.	MeCHO	I0.23	I2	II.5I	33	9.17	41	
32.	MegCO	9.70	12	II.I2	33	8.76	41	
33.	(CHO)2	I0.52	26 .	-	-	8,92	36	
34.	F2C0 ~	I3.6	I2	-	-	II.I8 ^a	36	
35.	FCHO	I2.55	27	-	-	I0.45	36	
36.	MeSH	9.44	28	-	-	6.7I	35	
37.	Me_PH	9.IO	I6	9.I2	16	-		
38.	S	9.03	I6	9.36	16	6.92	29	
39.	DP-H	9.75	I6	9.88	I 6	7.92	I6	
40.	Me ₂ S	8.68	I6	9.03	I 6	-	-	
4I.	E0	IØ.57	29	-	-	9.91	29	
42.	me Co	I0.26	29	-	-	9,67	29	
43.	Me	9.94	29	-	-	8.16	29	
44.	Ss	8,88	29	-	-	6.65	29	
45.	V S	8.89	29	-	-	6.76	29	
46.	HCl	I2.74	I2	I2.75 ⁸	33	II.42	42	
47.	MeCl	II.22	12	II.70	33	I0.36	42	
48.	EtCl	IO.97	12	-	-	10.18	42	
49.	i-PrCl	I0.78	30	-	-	10.00	42	
50.	t-BuCl	I0.6I	30	-	-	9.9I	42	
5I.	FC1	I2.77	12	18.14ª	33			
52.	HF	16.03	12	17.08ª	33	I2.63ª	40	
53.	MeF	13.05	12	I4.20	33	II.38	40	
54.	i-PrF	II.I	31	12.82	40	10.54	40	
55.	EtF	12.43	12	13.42	33	10.86	40	
56.	FCH=CH2	10.58	12	10.55	33	8.50	40	
57.	F2	15.82	12	18.14	33	-	-	
58.	NOZ	3.9	10	-	-	-0.02	35	

I	2	3	4_	5	6	.7	88
59.	C104	5.82	IO	· -	-	2.77	35
60.	FO	I.4	IO	3.67 ^a	35	-4.24	35
6I.	C10	2.9	IO	4.23	35	-0.03	35
62.	NO2	2.36	IO	-0.26	35	-2.03	35
63.	HOO	3.0	IO	0.19 ^a	35	-4.67 ^a	35
64.	F2N	3.0	IO	4.12 ⁸	35	-	-
65.	SF	2.5	IO	I.72	35	-	-
66.	0-	-	-	0.26	35	-	-
67.	FCH20	-	-	0.25	35		-
68.	H2NO	-	-	0.07	35	-	-
69.	FNH	-	-	0.55	35	-	
70.	0,2-	-	-	-8.68	35	-	
7I.	CF3NH2		-	-	-	I0.04	35

Продолжение таблицы 2

а - значения, не удовлетворяющие уравнениям (8) и (9).

летворительному результату, в то время как использование метода ab initio на базисе 4-316 приводит к определенному улучшению результата. Точка НF выпадает из линейной зависимости, описываемой уравнениями (8) ж (9), а также (6).

Установление общей зависимость между рассчитанными энергиями занятых МО в определенных из ФЭС значениями IP является сложной заданей по несколькым причинам. Так известно¹⁰, что недостатки теоремы Куупманса проявляются особенно заметно в случае энергий внутренних МО.

С другой стороны, нет гарантив в том, что из ФЭС определены все имеющиеся в данной области спектра линии. Дело в том, что в расчетных спектрах часто имеются линии, расположенные настолько близко друг к другу, что их вряд ли удалось бы разрешить в эксперименте.

Действительно, стоит ошибиться при отнесении лишь одной линии в ФЭС, как все следующие за ней спектральные линии также будут сопоставлены неверно.

Однако, несмотря на эти трудности, при анализе множества спектров, особенно менее осложненных, можно, как нам кажется, уловить определенную общую зависимость. Статистическую обработку имеющихся данных предпочтительнее провести в координатах линейной зависимости определенных из ФЭС ионизационных потенциалов IP₁ от расчетных значений энергии i-той MO \mathcal{E}_{calc} :

$$IP_{i} = \alpha' \mathcal{E}_{calc} + \beta''$$
(10)

где α'' и β'' — постоянные.

При такой обработке данных следует ожидать, что выборкам с адекватно сопоставленными экспериментальными и расчетными ФЭС будут соответствовать корреляции с наивысшими коэффициентами корреляции и наклонами прямой d' приближающимися к единице.

Корреляционный анализ имеющихся данных (см. табл. 3), согласно уравнению (IO), приводит к зависимостям (II) — (I3) (см. также рис. 2 и 3)^ж:

> $IP_{i} = 0.90(0.01)\xi_{CNDO} - 1.75(0.25)$ (11) r = 0.975; s = 0.53 gB; n = I92 (48 молекул) $\Delta IP_{max} = 11.7 gB; s\% = 4.5$ (12) $r = 0.988(0.05)\xi_{3G} + 3.36(0.56)$ (12) $r = 0.919; s = I.25 gB; \Delta IP_{max} = II.7 gB;$ s% = 10.7; n = 63 (I3 молекул)(13) $IP_{i} = 0.97(0.02)\xi_{4-31G} + 0.93(0.32)$ (13) $r = 0.982; s = 0.57 eV; \Delta IP_{max} = II.7 gB; s\% = 4.9;$ n = 70 (I3 молекул)(13)

Уравнение (II) заимствовано из работы⁹.

Таблица З

ФЭС в рассчитанные на базисах STO-3G и 4-31G IP (в вВ) по Куупмансу)

	Соедин	не-дит.	Метод	₫ ЭС	и эне	eprnn 1	40 - 6	Ei	
I		23	4	_	Ę	5			
I.	H ₂ 0	35	а	I2.62	I4.74	I8.5I			
	10	35	đ	I3.57	15.15	I9.22			
2.	Me ₃ NO	19	а	8.43	I3.55	I4.80	I6.65		
	-	35	в	4.12	9.57	13.16	I3.45		
				4.18			_		
3.	HONH 2	18	а	10.59	II.70	15.50	16.80		
		35	Q	II.23	12.97	16,88	17.91		
		35	в	6.61	7.79	10.81	11.83		
4.	Me ₂ 0	16	а	10.01	II.90	13.55	14.20	16.4	
_		16	Q	II.36	12.66	14.42	15.II	17.03	
5.	CF3OF	23	а	13.63	16.6	17.5	19.0	20.I	
		39	Q	16.65	17.60	19.26	20.2I	2I.65	
						19.12	20.35		
						19.3I	20.89		
	FOU				-	19.45			
6.	FUR	25	a	13.0	14.8	16.0			
-	R O	35	Q	14.91	16.18	18.13	1	-	
7.	^r 2 ⁰	24	a	13.25	16.10	16.44	18.50	19.55	20.7
		35	Q	15.65	17.II	17.95	19.22	20.85	2I.I5
		35	В	I0.64	I2.24	13.12	14.19	I6.03	16.16
8.	MeSH	28	а	9.44	I2.0	13.7	15.I	15.5	20
		35	в	6.7I	9.28	12.15	I4.2	I4.48	20.87
9.	NF3	15	а	I3.73	16.15	16.55	17.52	I9.7I	
		35	Q	I4.89	18.14	18.33	19.72	22.52	
					18.14		19.72	22.52	
				-	100	-		22.52	
		35	в	10.62	13.57	14.23	15.25	18.40	I8.7I
					13.57		15.25		18.71
					13.57				

Продолжение таблицы З

I	2	3		4		5			-	
I0.	HNF	VI	a	I2.38	I5.37	15.54	I5.98	18.0I	I9.0	19.77
	2	35	6	I4.04	I7.34	I7.43	I8.73	20.47	20.67	22.I2
		35	B	I0.I8	I2.96	I3.06	I4.27	I6.52	I6.52	I8.47
II.	Me_NH	16	a	8.93	I2.62	I3.2	I3.8	15.I	I5.4	I6.65
	2	16	· 0	9.7I	I3.59	I4.00	I4.75	I5.76	I6.77	I7.88
I2.	Me_PH	I6	a	9.10	II.8	12.I	I3.65	I4.I5	I5.0	I5.0
	2	I 6	0	9.12	I2.36	I2.62	I5.04	15.14	I5.95	I6.22
I3.	⊳s	16	а	9.03	II.37	II.93	I3.5I	I5.33	I6.58	
		16	6	9.36	II.5I	II.7I	I4.9I	I6.43	I8.5	
		29	B	6.92	9.39	9.70	I3.4I			
I4.	Р-н	16	а	9.75	I0.2I	II.78	13.10	I4.75	I6.0	
		I6	Q	9,88	I0.20	I2.33	I4.I8	15.83	I7.76	
		I 6	B	7.92	8.03	I0.68	I2.88	I4.I9	I6.29	
I5.	Me2S	I 6	а	8,68	II.35	I2.75	I4.25	I4.90	I5.5	
		16	Q	9.03	II.30	I3.29	I5.39	I5.63	I6.44	
I6.	Do	29	а	I0.57	II.7I	13.7	I4.2			
	Ma	29	B	9.9I	I0.53	I2.54	I3.89			
I7.	ME O	29	а	I0.26	II.23	I2.88	I3.33			
=	F	29	B	9.67	I0.07	II.99	13.19			
18	$\square 0$	29	а	9.94	10.58	I2.2I	13,88	I4.22		
	Mo	29	B	8.16	9.86	II.16	I2.53	13.04		
I9.	S	29	а	8.88	I0.76	II.44	I2.89			
-	T	29	B	6.65	8.82	9.47	I2.80			
20.	∑s	29	a	8.89	9.72	II.44	I2.23	13.89		
		29	B	6.76	7.6I	9.3I	II.04	I2.62		

a - ФЭС (эксперимент) 6 - ab initio расчет, базис 4-316

B --- ab initio pacyer, dasmc STO-3G



Рис. 2. Сопоставление IP, определенных из ФЭС с энергиями МО, рассчитанными на базисе STO-3G (уравнение I2).



Рис. 3. Сопоставление IP, определенных из ФЭС с энергиями МО, рассчитанными на базисе 4-316 (уравнение I3).

При сравнении зависимостей, изображенных на рис. 2 и 3 и характеристик корреляций (I2) и (I3), бросается в глаза гораздо меньший разброс точек для расчетов на более расширенном 4-31G базисе.

К наклонам, в пределах статистических погрешностей, олизким к единице, приводят и отдельные корреляции для ФЭС входящих в корреляции (I2) и (I3) молекул. В качестве иллюстраций приводим подобные зависимости для нескольких молекул, ФЭС и рассчитанные спектры которых даны в табл. З. Результаты такого статистического анализа данных в координатах уравнения (IO) приведены в табл. 4, а некоторые типичные примеры представлены на рис. 4 и 5.

Таблица 4

新操 111	Соедн- нение	Метод	i d'	β"	r	8	n
I	2	3	4	5	6	7	8
I.	P ₂ 0	а	I.27(0.I2)	-6.20(2.29)	0.982	0.58	6
	2	Q	I.22(0.I2)	0.62(I.6I)	0.982	0.57	6
2.	H_NOH	а	0.94(0.05)	-0.2I(0.8I)	0.997	0.30	4
		Ø	I.2I(0.04)	2243(0.32)	0.999	0.15	4
3.	NFa	а	0.78(0.02)	2.04(0.35)	0.999	0.10	5
	-	Q	0.85(0.06)	4.55(0.93)	0.990	0.42	6
4.	Me NO	Q	0.79(0.I3)	5.35(I.27)	0.976	0.95	4
5.	H2O	а	I.02(0.09)	-I.00(I.45)	0.996	0.37	3
6.	HNF2	а	0.93(0.06)	-0.76(I.I5)	0.989	0.4I	7
		Q	0.89(0.06)	3.55(0.94)	0.987	0.44	7
7.	Ds	а	0.79(0.06)	2.09(0.80)	0.989	0.45	6
	-	Q	0.67(0.13)	4.86(I.26)	0.965	0.59	4
8.	>₽-H	а	0.79(0.02)	2.03(0.28)	0.999	0.15	6
		Q	0.73(0.04)	4.08(0.45)	0.995	0.29	6
9.	MezNH	8	0.94(0.03)	-0.I3(0.5I)	0.997	0.23	7
I0.	Me2PH	а	0.83(0.03)	I.53(0.44)	0.996	0.20	7

Корреляция ФЭС с рассчитанными значениями энергии i-той MO, согласно уравнению (IO) (ккал/моль)

Продолжение таблицы 4

I	2		34	5	6	7	8
II.	Me_0	а	I.09(0.05)	-2.24(0.65)	0.997	0.20	5
12.	CF 3OF	a	I.I7(0.I9)	-5.05(3.82)	0,983	0.77	5
	-						
13.	MeSH	Q	0.72(0.03)	4.87(0.42)	0,996	0.36	6
I4.	Me2S	а	0.88(0.05)	0.97(0.62)	0.995	0.29	6
I5.	FOH	а	0.9I(0.22)	-0.25(3.58)	0.972	0.50	3
I6.	Do	Ø	0.98(0.15)	I.95(I.73)	0.974	0.47	4
I7.	me o	Ø	0.84(0.15)	2.50(I.67)	0.970	0.43	4
18.	200	Q	0.94(0.II)	I.86(I.18)	0.98I	0.43,	5
I9.	S S	Q	0.64(0.10)	4.97(0.93)	0.977	0.44	4
20.	T'S	Q	0.82(0.06)	3.46(0.53)	0.993	0.27	5

а — Расчет с использованием гауссового базиса 4-31G

б — Расчет с использованием гауссового базиса STO-3G

Хотя к приведенным уравнениям (II) — (I3) следует относиться как к довольно грубым оценкам, они все же пригодны как отправные точки при отнесении первых четырех-пяти линий в конкретных фотоэлектронных спектрах. На состоятельность этих зависимостей указывает также и то обстоятельство, что при сопоставлении ФЭС конкретной молекулы с расчетными значениями энергии МО наборам данных с наивысшим коэффициентом корреляции, как правило, действительно соответствует наклон, довольно близкий к единице.

Как показано⁹ в рамках CNDO/2 приближения, между вычисленными значениями сродств к протону РА и энергией МО, локализованной на центре основности соединения, следует также ожидать выполнения линейной зависимости типа

$$PA_{calc} = \alpha \mathcal{E}_{calc} + \beta^{W}$$

(14)

35


Рыс. 4. Зависимость между ФЭС и энергиями МО для молекул NF₃ и (CN)₂

(16)

Проведенный нами систематический статистический анализ имеющихся данных подтверждает соблюдение таких зависимостей (см. рис. 6 и 7) и на ab initio уровне^ж в диапазоне изменения РА более чем 530 ккал/моль:

$$PA_{CNDO} = -0.99(0.01) \mathcal{E}_{CNDO} + 626(3); r=0.993;$$
 (15)

s = 20 kka/monb; s%=1.3(Δ PA_{msx} = 1565 kka/monb); n = 110 PA_{3G} = -0.88(0.03) \mathcal{E}_{3G} + 426(6); r = 0.992

в = I3. I ккал/моль; в% = 2.4; n= 15

Уравнение (15) заимствовано из работы для сравнения. Там же показано, что при более детальном рассмотрении оно распадается на менее общие, групповые линейные зависимости такого же типа, характеризуемые значениями наклона



Рис. 5. Зависимость между ФЭС и энергиями МО для Молекул H₂O и Me₂NH PA_{4-31G} = -0.76(0.02) E_{4-31G} + 404(5); r=0.992 (17) в = II.8 ккал/моль; в% = 2.2; n=29

Уравнения (I4) — (I7) применимы для соединений, где в качестве центра основности или кислотности выступает атом второго периода. Для расчета соединений, в которых к центру осности непосредственно присоединен фтор, метод CNDO/2 видимо, непригоден и соответствующие точки не описываются уравнением (I5). Следует, однако, заметить, что и в ab initio расчетах такие точки оказываются наиболее отклоняющимися от



Рис. 6. Предсказанная на базисе STO-3G зависимость РА от энергии высшей занятой МО (уравнение (I6)).

общей закономерности, хотя уравнение (17) лучше других моделирует реально наблюдаемую зависимость⁴³ между экспериментальными сродствами к протону и потенциалами ионизации.



Рис. 7. Предоказанная на базисе 4-31G зависимость РА от энергии высшей занятой МО (уравнение/I7)).

ЛИТЕРАТУРА

- W.J. Hehre, W.A. Lathan, R. Ditchfield, M.D. Newton, J.A. Pople, Gaussian 70, Programm No. 236, Quantum Chemistry Programm Exchange, Bloomington, Indiana.
- a) W.J. Hehre, R.F. Stewart, I.A. Pople, J.Chem. Phys., <u>51</u>, 2657(1969); b) W.J. Hehre, R. D₁tchfield, R.F. Stewart, J.A. Pople, J.Chem.Phys., <u>52</u>, 2769(1970).
- R. Ditchfield, W.J. Hehre, J.A. Pople, J.Chem.Phys., 54,724(1971); b) W.J.Hehre, J.A. Pople, J.Chem.Phys., 56, 4233(1972); c) W.J. Hehre, W.A. Lathan, J.Chem. Phys., 56, 5255(1972).

- И.А. Коппель, М.Б. Комизароу. Реакц. способн. орган. соед., <u>17</u>, 498 (1980).
- 5. T. Koopmans, Physica, 1, 104(1933).
- 6. M. Bloch, F. Broglie, E. Heilbronner, T.B. Jones,
 H. Prinzbach, O. Schweikert, Helv.Chim.Acta, <u>61</u>, 1388(1978).
- 7. G.M. Anderson III, P.A. Kollman, L.N. Domelsmith, K.N. Houk, J.Am.Chem.Soc., <u>101</u>, 2344(1979).
- W.A. Lathan, L.A. Curtiss, W.J. Hehre, J.B. Lisle, J.A. Pople, Progr. Phys. Org. Chem., <u>11</u>, 175(1974).
- 9. И.А. Коппель, У.Х. Мёльдер. Реакц. способн. орган. соед., в печать. 10. a) D.O. Calabro, L.L. Lichtenberger, Inorg.Che
- 10. a) D.O. Calabro, D.L. Lichtenberger, Inorg.Chem.,
 <u>19</u>, 1732(1980); b)W.G. Richards, Int.J.Mass.Sp.
 Ion Phys., <u>2</u>, 419(1969); c) T. Minato, D.P. Chong,
 Chem.Phys.Lett., 72, 252(1980).
- 11. W.J. Hehre, J.A. Pople, J.Am.Chem.Soc., <u>94</u>, 6901(1972).
- В.И. Вовна, Ф.И. Вилесов. В "Успехи фотоники", сборник 5, нид. ЛГУ, 1975.
- M.K. Livett, E. Nagy-Felsobuki, J.B. Pee, G.D. Willett, Inorg. Chem., <u>17</u>, 1608 (1978).
- 14. D.C. Frost, S.T. Lee, C.A. McDowell, Chem.Phys.Lett., 30, 26(1975).
- P.J. Bassett, D.R. Lloyd, J.C.S. Dalton Trans., <u>1972</u>.
 248.
- 16. D.H. Aue, H.M. Webb, W.R. Davidson, M.Vidal, M.T. Bowers, H. Goldwhite, L.E. Vertal, J.-E. Douglas, P.A. Kollman, G.L. Kenyon, J.Am. Chem., Soc., <u>102</u>, 5151 (1980).
- 17. D. Colbourne, D.C. Frost, C.A. McDowell, Chem. Phys. Lett., <u>72</u>, 247(1980).
- 18. R. Kimura, S. Katsumata, J.Chem. Phys., 67, 1225(1977).

- 19. S. Elbel, H.Dieck , J.C.S. Dalton Trans., 1976, 1757.
- 20. D. Dougherty, K. Wittel, J. Meeks, S.P. McGlyun, J.Am. Chem. Soc., 98, 3815 (1976).
- D.C. Frost, F.G. Herring, K.A.R. Mitchell, I.A. Stenhouse, J. Am. Chem. Soc., <u>93</u>, 1596 (1971).
- 22. D.R. Lloyd, P.J. Roberts, I.H. Hillier, Farad. Trans. II, 1975, 496.
- 23. M.B. Robin, N.A. Kuebler, J.El.Spectr., 1, 13(1972).
- 24. C.R. Brundle, M.B. Robin, N.A. Kuebler, H. Basch, J.Am.Chem.Soc., 94, 1451(1972).
- 25. J. Berkowitz, J.L. Dehmer, E.H. Appelman, Chem.Physe Lett., 19, 334 (1973).
- 26. J.L. Meeks, H.J. Maria, P.Brint, S.P. McGlynn, Chem. Revs., 75, 603(1975).
- 27. K. Wittel, J.1. Spectr. and Relat. Phenom., 8, 245(1976).
- 28. S. Cradock, R.A. Whitefort, Farad.Trans.Il, <u>68</u>, 281 (1972).
- 29. E.J. McAlduff, K.N. Houk, Can.J.Chem., 55, 318(1977).
- K. Watanabe, T. Nakayama, J. Mottl, J.Quant.Spectros, Rad. Transfer, 2, 369(1962).
- 31. A.D. Williamson, P.P. LeBreton, J.L. Beauchamp, J.Am. Chem.Soc., <u>98</u>, 2705(1976).
- 32. H. Umeyama, K. Morokuma, J. Am. Chem. Soc., <u>98</u>, 4400(1976).
- 33. P. Kollman, S. Rothenberg, J.Am.Chem., Soc., <u>99</u>, 1333(1977).
- 34. D.J. Pasto, D.M. Chimpman, J.Am.Chem.Soc., <u>101</u>, 2290(1979).
- 35. Вычислено в настоящей работе.

4I

- 36. J.E. Del Bene, A. Vaccaro, J.Am.Chem.Soc., 98, 7526(1976).
- 37. J.E. Del Bene, J. Am. Chem.Soc., 99, 3617 (1977).
- 38. J.F. Olsen, J.M. Howell, J. Fluorine Chem., <u>10</u>, 197(1977).
- 39. J.F. Olsen, J. Fluorine Chem., 9, 471(1977).
- 40. W.L. Jorgensen, M.E. Cournoyer, J.Am.Chem.Soc., 100. 5278(1978).
- 41. J.E. Del Bene, S. Radovick, J.Am.Chem.Soc., <u>100</u>, 6936(1978).
- 42. W.L. Jorgensen, J.Am.Chem.Soc., 100, 1057(1978).
- И.А. Коппель, У.Х. Мёльдер, Р.И. Паквер. Этот дурнал, <u>17</u>, 460 (1980).

Реакц. способн. орган.соед.,т.18, вып. I(65), I98I

УДК 541.5 + 541.6

РАСЧЕТЫ СВОЙСТВ МОЛЕКУЛ ПО МЕТОДУ ППДП/2. I. СРОДСТВО К ПРОТОНУ. СОПОСТАВЛЕНИЕ С ЭКСПЕРИМЕНТОМ.

И.А. Коппель, У.Х. Мёльдер Лаборатория химической кинетики и катализа Тартуского госуниверситета, г. Тарту, ЭССР

Поступило 15 января 1981 г.

В настоящей работе проведен расчет свыше 450 молекул, ионов и радикалов различных классов по стандартной процедуре ПЦПИ/2. Вычислены значения сродств к протону (РА) и установлена линейная корреляция между расчетными и экспериментальными значениями названного параметра.

Хотя к настоящему времени и выполнено довольно много ab initio расчетов молекулярных систем на различных уровнях, полуэмпирические методы расчета до сих пор оставтся самыми популярными среди химиков-практиков. Это положение объясняется доступностых стандартных программ, умеренной затратой машинного времени для расчетов, а также легкостью интерпретации результатов расчета. Из расчетов SCF MO полуэмпирическими методами с учетом всех валентных электронов подавляющее большинство выполнено с использованием приближения полного пренебрежения дифференциального перекрывания (ШШ). которое позволяет избежать сложной проблемы вычисления трехи четырехцентровых интегралов отталкивания. Таким образом. на ЭВМ относительно малой мощности становятся выполнимыми расчеты довольно крупных молекул как с использованием стандартной программы и оригинальной параметризации Попла и Бевериджа, так и их различных модификаций. Чаще всего метод

ШЩИ нашел применение для расчета различных энергетических (сродство к протону, потенциалы ионизации, энергии диссоциации химических связей) и других характеристик (например, распределение зарядов на атомах) молекул, ионов и свободных радикалов.

В рамках этого приближения сродство к протону РА рассчитывается как разница полных энергий молекулы или аниона соответствующей протонированной формы²⁻⁵. Такие расчеты воспроизводят, как правило, реальнур последовательность ИЗМЕНЕНИЯ ОСНОВНОСТИ ИЛИ КИСЛОТНОСТИ В ЗАВИСИМОСТИ ОТ строения, но количественное совпадение с экспериментальными величинами плохое. Предложен метод потенциала6, аналогичный модели релаксационного потенциала для вычисления ЭСХА сдвигов. Электростатический потенциал в направлении протона вычисляется, используя ШШ/2 волновые функции. Этой моделью пользовались для расчета относительных РА в газовой фазе для различных молекул и анионов -9. Метод допускает анализ относительных РА в терминах индукционного и поляризационного эффектов для сходных молекул, хотя и не дает хорошего количественного совпадения с экспериментальными значениями. В работах¹⁰, 11 метод ШШИ/2 применялся для расчета газофазной кислотности некоторых ОНкислот. Надо отметить. что для вычисления потенциальной кривой, а также для описания процесса присоединения или отдачи протона метод вряд ли пригоден12 Расчету поддаются лишь предельные состояния, когда протон присоединен к молекуле (аннону) или удален на бесконечность. Несмотря на наличие большого количества работ по полуэмпирическому расчету методом ШЦДП/2 различных характеристик органических молекул и ионов, все же недостаточно внимания уделено систематическому выяснению (на базе сравнения с экспериментальными результатами) возможностей и предсказательной способности указанной расчетной схемы 13

Настоящая серия работ запланирована с целью частичного росполнения этого пробела. Указанные вычисления проведены для более чем 450 соединений различных классов, зарядности (нейтральные молекулы, положительные и отрицательные ионы) и мультиплетности.

Сродство к протону любого основания В РА(В), где Внейтральная молекула, кон любой зарядности или свободный радикал, вычислено как разность полных энергий E_{tot} данной частицы в основном (депротонированном) и протонированном состояниях:

 $PA(B) = E_{tot}(B) - E_{tot}(BH^{+})$ (1)

Такой подход выявляет возможности метода непосредственно, беа дополнительных предпосылок. Расчеты проведены по наиболее распространенной версии программы ППДП/2, приспособленной для ЭВМ М-32 М.М. Карельсоном.

Использование при расчетах геометрии молекул, ионов и свободных радикалов приведены наряду с их полными энергиями и соответствующими сродствами к протону в Приложении. Приведенные там полные энергии вычислены, как правило, на базе предложенных Поплом и Бевериджом стандартных геометрических параметров с дополнительной оптимизацией длин связей и валентных и конформационных углов в непосредственной близости к центру протонирования (основности). Для проверки соответствия теории с экспериментом проведено сопоставление вычисленных вышеописанным способом величин РА с соответствующими экспериментальными значениями ЛЛЯ возможно большего и разнообразного набора соединений. Статистическая обработка этих данных методом наименьших квадратов на уровне риска 5% для 85 соединений приводит к уравнению (2) (см. рис. I)

$$PA = 0.63(0.0I)PA_{IIIIIIII} + II.5(2.7)$$
(2)

Часть данных из Приложения будет использована в последующих сообщениях этой серии при обсуждении различных более частных проблем (расчет потенциалов ионизации и интерпретация ФЭС, зависимость реакционной способности от строения химических соединений и т.д.).

Экспериментальные значения РА заимствованы в основном из более ранней публикации 15 настоящих авторов.



Рис. I. Общее сопоставление вычисленных методом ШЦП/2 и экспериментальных значений сродств к протону для различных классов соединений. Пунктирная линия соответствует уравнению (2) из текста, а сплошные линии — уравнениям, приведенным в табл. I.

В уравнении (2) в скобках указаны стандартные погрешности коэффициентов регрессии; РА измеряется в ккал/моль. Коэффициент корреляции составляет 0.995, а стандартное отклонение 10.1 ккал/моль, максимальное изменение экспериментальных значений РА составляет около 400 ккал/моль. Общему формальному уравнению (2) удовлетворяют в грубом приближении расчетные РА самых различных соединений элементов второго периода: спирты, эфиры, альдегиды, кетоны, сложные эфиры, карбоновые кислоты, первичные-, вторичные-, и третичные амины, амиды, алкоголят- и карбоксилятамины, нитрилы, серная кислота, диметилсульфоксид и т.д.; частицы различной зарядности 02, NH²⁻, CH₃ и т.д.) и мультиплетности (радикалы, атомы и т.д.).

Уравнение (2) явно не описывает данные для серусодержащих соединений X₁SX₂, XSH и XS⁻, для которых метод ШДШ/2 предсказывает (в отличие от других классов соединений) "слишком" близкие к экспериментальным величинам значения РА. Значительные отклонения от этой зависимости наблюдаются и для свободных радикалов, что может быть обусловлено либо неоднородностью общей шкалы основности для соединений различной мультиплетности и зарядности, либо несогласованностью расчетных схем для соединений с открытыми и заполненными оболочками.

Определенный разброс точек от описываемой уравнением (2) прямой линии наблюдается также для некоторых цианзамещенных карбокислот и их анионов (CH₂(CN)₂, (CN)₂CH⁻, CN-) и для молекулы дициана (CN)₂. Возможно, что последнее явление исходит из факта, что расчеты полных энергий циансодержащих соединений методом ШЦЦ/2 требуют, как правило, наибольшего числа циклов итерации для достижения самосоглаестванных результатов и объясняется некоторой неуравновешенностью параметризации расчетной схемы для некоторых элементов.

Наряду с такой общей зависимостью нами аналогичным образом проверялось соответствие между рассчитанными и экспериментальными значениями РА в пределах отдельных классов соединений. Результаты указанной статистической обработки приведены в табл. I, а некоторые примеры изображены на рисунках 2 и З. Видно, что при более детальном рассмотрении зависимость (2) распадается на статистически различимые подсемейства, характеризуемые в случае различных классов химических соединений различными отрезками ординаты В и накло-

Таблица І

	Результа ^{PA} expt ⁼	ты регресси β+d.РА	юнного анал для отде	лиза в Сльных	рамкал классо	к ура ов сс	Вненая единений
Nene IIII	Класс сое- динений	ߪ	02ª	r	B	r L	PA ^I exp
I.	X _I OX ₂ , XOH, XO	22.I(3.3)	0.63(0.0I)	0.999	6.9	22	281.9
2. X N	O, LiOH, . aOH, DMSO	-52.4(14.7)	0.75(0.03)	0.995	6.0	10	186.0
3.	x ₁ SX ₂ ,XSH, SH	91.3(0,5)	0.52(0.0I)	0.999	0.5	5	I62.5
4.	X ₁ X ₂ X ₃ N, X ₁ X ₂ NH,XNH NH ²⁻ NH ²⁻	29.4(2.7)	0.60(0.01)	0.999	5.7	20	96.3
5.	X _I COX ₂ , XCOH, X _I COOX ₂ ,	-I3.6(6.0)	0.69(0.02)	0.994	7.3	20	223.7
6. 7.	XCN,CN XIX2X3C	I9.8(4.6) 22.6(7.8)	0.56(0.0I) 0.60(0.0I)	0.997 0.998	4.0 4.7	II 8	170.4 71.6

- параметры регрессии, в скобках указаны стандартные погрешности
- б коэффициент корреляции
- в стандартное отклонение в ккал/моль
- г число точек в регрессии.
- д диалазон изменения экспериментальных РА в выборке

на об. За исключением серий № 5, стандартные отклонения частных корреляций меньше таковых в случае уравнения (2). Таким образом, вычисленные методом ШЦЦ/2 значения РА



Рис. 2. Сопоставление вычисленных методом ШЦШІ/2 и экспериментальных значений сродств к протону для некоторых кислородсодержащих соёдинений.

превышают истинные РА в газовой фазе в среднем в I,6 раза. Слишком высокие значения РА отрицательно заряженных оснований указывают, что метод систематически недооценивает стабильность анионов, а высокие значения основности нейтральных оснований обусловлены систематической переоценкой стабильности протонированной формы молекулы. Последнее обстоятельство напоминает известный факт, что ШЦДЦ/2 значительно



Рис. 3. Сопоставление вычисленных методом ШЩИ/2 и экспериментальных значений сродств к протону для некоторых азотсодержащих соединений.

преувеличивает энергию водородной связи16.

Хотя уравнение (2) и приведенные в табл. І более частные соотношения I—7 описывают взаимосвязь между экспериментальными и вычисленными значениями РА лишь в заведомо грубом приближении, они все же могут служить определенной отправной точкой как для предсказания экспериментально труднодоступных величин сродств к протону для широкого круга соединений, так и для решения некоторых теоретических проблем. Предсказанные из указанных корреляций "экспериментальные" значения РА для соединений различной природы, зарядности и мультплетности приведены в табл. 2.

Таблица 2

===	The second				
	Соединени	e PA _e		Соединение	PAe
I	2	3	I	2	3
I.	0-	402.2(2)	IO.	CFOH	155.2(2)
		412.6(2.2)		3	I65.8(2.I)
2.	OH	150.0(2)	II.	CF_CH_O	348.I(2)
		I60.6(2.I)		5 2	348.4(2.2)
3.	OF	I29.6(2)	I2.	(CF ₃) ₂ CHO	334.6(2)
		I40.2(2.I)		52	332.2(2.2)
4.	OF	375.I(2)	I3.	(CF3)3C0	327.I(2)
		380.5(2.2)		,,	323.4(2.2)
		375.70	I4.	(CF3) 3CCH20	341.2(2)
		335.3 ^B		,, , ,	340.1(2.2)
5.	FOH	I40.0(2)	I5.	(CF3)2C(OH)0	333.I(2)
		I50.6(2.I)		, ,	330.5(2.2)
	1	I43.3 ⁰	I6.	(CF3)2002-	438.8(2)
		I62.4 ^B		2 2	456.3(2.2)
		I60.4-I63.5 ^r	17.	CC1_CH_O	348.9(2)
6.	C10	344.9(2)		, ,	349.2(2.2)
		344.7(2.2)	I8 .	HOOT	377.0(2)
7.	FCH2OH	164.0(2)			382.8(2.2)
		I74.6(2.I)			351.9 ⁰
8.	FCH20	356.8(2)	I9.	H202	159.0(2)
		358.7(2.2)		~ ~	I69.6(2.I)
		360.4 ⁰			170.20
		373.5 ^B			177.2 ^B
9.	CF30	337.I(2)	20.	HOOH2+	35.8(2)
		335.2(2.2)		~	70.6(2.I)
		3I2.3 ⁰	2I.	02-	594.7(2)
		340.5 ^B			605.3(2.2)
	1.1				552.I ⁰

Предсказанные "экспериментальные" значения РА_е для различных оснований^а

51

TRU Roamotukogu

I	2	3	I 2	3
22.	02	137.8(2)	35. NH_ONH_+	95.8(2)
	2	I24.7(2.5)	36. CF CHO	I72.4(2)
23.	0, центра-	II4.5(2)	,	I62.6(2.5)
	льный 0	89.8 ^r	37. F2CO	I67.0(2)
	терми-	I48.I(2)	-	I56.8(2.5)
	наль-	I49.7-I55.6 ^r		152.3-168.5 ^r
24	-0CH_0-	492 6(2)		142.1 ⁰
NI.	-001120	520.3(2.2)		167.2 ^B
25.	HOCHOO	364.6(2)	38. (CF3)200	I64.4(2)
~ ~ ~ ~		368.0(2.2)		153.9(2.5)
26.	(HO) CHo	175.0(2)	-39. (CN)2CO	I53.I(2)
	22	I85.6(2.I)		I4I.5(2.5)
27.	HOCH_OH_+	84.I(2)	40. CF_COOT	323.4(2)
28.	FNO	192.4(2)	,	328.0(2.5)
29.	HNO	203.0(2)	4I. (CF ₃) ₂ CHCOO ⁻	314.5(2)
	2	175.5(2.2)		318.2(2.5)
		217.40	42. (CF3) 3CC00	308,3(2)
		2I3.2 ^B		311.5(2.5)
30.	MeOF	158.2(2)	43. CNC00	324.8(2)
		I68.8(2.I)		329.5(2.5)
3I.	CF 3 OF	I30.I(2)	44. CI(CH ₂) 2000	341.9(2)
		I4I.0(2.I)	45 No NCOO-	348.2(2.5)
		I40.8 ¹	45. Me 3 NCOO	244.7(2) DAT 9(2 5)
32.	F20	78.5(2)	AC Me NCH COOT	241.0(2.0)
		89.1(2.1)	40	26T 6(2 5)
		101.2°	47 HCONH	206 7(2)
		100.0		199.6(2.5)
		103.9-		198.2 ⁰
33.	(CF3/20	148.7(2)	48. (NH.) CO	222.2(2)
		109.3(2.1)	22	217.2(2.5)
-24		101.7 107 T(2)	49. FCH_CONH_	205.4(2)
34.	(MH2;20	207 7(2 T)	2 2	I98.7(2.5)
		RU1.1(R.1)		

I	2	3	I	2	3
50.	(NHMe)_CO	235 2(2)	66.	N ₂ H ₃	358.6(2)
		23T A(2 5)		- /	360.2(2.4)
5T	NH_CONHMe	2TT T(2)	67.	N ³⁻	I02I.5(2)
OT.	2	205 T(2 5)		deal a	991.3(2.4)
52	Me_NCONHMe	233.9(2)	68.	NH ²⁻	663.8(2)
0.0.0	2	230.0(2.5)			650.6(2.4)
53.	C10,-	287.I(2)	69.	N ₂ H ² -	550.0(2)
	4	275.7(2.2)		22	542.3(2.4)
		279.9 ^B	70.	NH2	404.7(2)
54.	HC10	159.5(2)			403.9(2.4)
	4	I70.I(2.I)	7I.	MeNH ⁻	387.5(2)
55.	MeSO	316.0(2)			387.5(2.4)
	2	310.1(2.2)			383.9 ^B
56.	HSO	309.2(2)	72.	MezN	375.0 ³
	4	302.I(2.2)		-	362.I(2)
57.	so ₄ 2-	430.5(2)			363.3(2.4)
	4	446.4(2.2)	73.	N2H5+	8I.7(2)
58.	H2SO4	I65.3(2)			96.5(2.4)
		I76.0(2.I)	74.	FNH2	180.4(2)
59.	FSO_	314.2(2)		-	190.3(2.4)
		308.0(2.2)			188.6 ⁰
60.	FSO_H	201.4(2)			187.9 ^B
	3	212.0(2.1)	75.	FNH	388.9(2)
6I.	CF_SO_	299.9(2)			388.8(2.4)
	3 3	290.9(2.2)			
62.	CF_SO_H	205.4(2)			380.30
	2 3	216.0(2.1)			373.0 ^B
63.	HNO	141.3(2)	76.	F2N .	374.3(2)
	2 - 1-	15I.9(2.I)			374.9(2.4)
64.	NO	295.I(2)	-		357.20
		285.3(2.2)	77.	HNF ₂	157.2(2)
65.	N	I60.2(2)			168.4(2.4)
		I7I.I(2.4)			163.5
					I57.4-I69.5 ¹

I	2	3	I	2	3
78.	NF ₃	138.6(2)	91.	HONH	186.5(2)
	,	'I50.4(2.4)		2	196.0(2.4)
	1	121.8-140.9	r		200.20
79.0	CF3NH	361.2(2)			194.9 ^B
	-	362.5(2.4)	92.	HONHMe	200.6(2)
		368.3 ^B			209.6(2.4)
80.0	CF3NH2	186.3(2)	93.	HONMe	206.7(2)
		195.8(2.4)		2	215.3(2.4)
		190.9 ^B	94.	MeONHMe	194.7(2)
8I.	(CF ₂) ₂ N	321.5(2)		1	201.0(2.4)
	52	324.6(2.4)	95.	MeONMe	209.8(2)
82.	(CF ₂) _N	I6I.9(2)		C	218.3(2.4)
	, ,	172.7(2.4)	96.	Mes	335.7(2.5)
83.	ClNH2	202.3(2)	97.	H ₂ S ₂	188.4(2.5)
	2	2II.I(2.4)	98.	HSSH,+	93.5(2.5)
		200.7-204.5	r 99.	FS C	329.7(2.5)
84.	Cl_NH	202.2(2)	I00.	FSH	II7.2(2.5)
	2	2II.0(2.4)	IOI.	(CF2)2S	176.5(2.5)
		I92.I-I97.9	^r 102.	CF_S	313.4(2.5)
85.	MeNHCl	206.1(2)	103.	CLS	176.3(2.5)
		214.7(2.4)	I04.	CLCHCN	201.9(2)
		208.7-209.4	r	2	189.1(2.6)
86.	MeNC12	204.6(2)	105.	H_NCN	187.0(2.6)
		213.3(2.4)		2	206.3 ^r
87.	Me2NC1	209.4(2)	I06.	CH3	433.2(2)
		217.9(2.4)	_	0	424.2(2.7)
		212.2-214.0	^r 107.	FCH_	409.9(2)
88.	Me2N(H)(CH2)2NMe2	I48.6(2)		-	402.0(2.7)
		160.0(2.4)	I08.	(CF3)3C	325.4(2)
89.	Me_N(CH_) MMe_	219.7(2)		, ,	321.6(2.7)
	2 2 4 2	227.6(2.4)	· 109.	CF.	372.5(2)
90.	Me_N(CH_) N(H)Me_	I77.I(2)			366.4(2.7)
	2 2 4 2	T87. T(2.4)			1

I	2	3	I	2	3
IIO.	HC = C	403.7(2)	II5.	F	388.2(2)
	-	396.2(2.7)	II6.	Cl ₂	6I.2(2)
III.	MeC = C	400.5 (2)	II7.	F	80.3(2)
	1.1.1	393.2(2.7)		2	94.0 ⁶
II2.	t-BuCEC	397,6(2)			86.1 ^B
		390.3(2.7)	II8.	(ON) C	34I.8(2.7) ^{II}
II3.	CF3CEC	376.8(2)	II9.	(0,I) 3C	280.6-29I.4(2.7) ^A
	-	370.5(2.7)	•		
II4.	C1	307.7(2)			

- а Значения РА_е даны в ккал/моль. Вслед за предсказанной величиной в скобках указан номер соответствующего уравнения из текста (2) или его более частных вариантов (2.1-2.7) из табл. 1.
- б,в Предсказанные на основе ab initio расчетов значение РА_е. Индекс б относится к 4-31G базису, а индекс в к sTO-3G базису. Значения РА_в для СF₃O⁻ вычислены на основе данных работI7, I8
 - г Предсказанное на основе линейностей между экспериментальными РА и потенциалами ионизации значение РА..
 - д Вычислено в настоящей работе на основе данных Тупицина с сотр. 19

Процесс отрыва или присоединения протона характеризуется постоянством числа электронных пар и, как следствие из этого, незначительным изменением энергии корреляции электронов в результате хода химической реакции. Возможно, что этой особенностью реакций такого класса и объясняется сравнительный успех расчета РА в рамках методов SCF ICAO MO



Рис. 4. Сопоставление вычисленных методом ШЦШ/2 и экспериментальных энергий разрыва связей.

использующих простое одновлектронное приближение. Значительно хуже обстоит дело, однако, с предсказанием энергий гомолитической диссоциации химических связей. Как Видно из сопоставления вычисленных^ж в приближении ППДП/2 и вкспериментальных энергий диссоциации различных химических связей (см. рис. 4), даже тенденция изменения энергии диссоциации связи от соединения к соединению нередко воспроизводится неадекватно, не говоря уже о предсказании их абсолютных величин. Такое заключение находит подтверждение и в терминах регрессионного анализа для 30 наиболее характерных энергий диссоциации, для которых соблюдается уравнение (3):

 $\Delta E_{\rm SKCII} = 1.6(0.2) \Delta E_{\rm IIIIIII} + 89 (16), \qquad (3)$

характеризуемое низким коэффициентом корреляции (0.893) и высоким значением стандартного отклонения (39 ккал/моль).

ЛИТЕРАТУРА

- J.A. Pople, D.L. Beveridge, Approximate Molecular Orbital Theory, Mc Graw-Hill Book Co., N.-Y.(1970)
- 2. T.P. Lewis, Tetrahedron, 25, 4117(1969).
- M. Graf auil, J.F. Labarre, C. Leibovici, J. Mol. Struct. <u>22</u>, 97(1974).
- 4. M. Graffmil, J.-F. Labarre, C. Leibovici, J. Mol. Struct. 23, 65(1974)
- 5. W.J. Hehre, J.A. Pople, Tetrahedron Lett., <u>1970</u>. 2959.
- 6. D.W. Davis, J.N. Rabalais, J.Am. Chem. Soc., <u>96</u>, 5305(1974)
- 7. R.L. Martin, D.A. Shirley, J. Am.Chem.Soc, 5299(1974);
 A. Pullman, P. Brochen, Chem.Phys.Lett., <u>34</u>, 7 (1975).

$$\Delta E_{A-B} = E_{tot}(A-B) - E_{tot}(A^{\bullet}) - E_{tot}(B^{\bullet}).$$

Энергии гомолиза химических связей вычислены как разности полных энергий исходной двух- или многоатомной молекулы А-В и конечных продуктов атомов или других фрагментов с незаполненной оболочкой А. и В.:

- W.B. Perry, T.F. Schaaf, W.L. Jolly, J. Am.Chem. Soc., <u>97</u>, 4899(1975).
- D.W. Davis, D.A. Shirley, J. Am. Chem.Soc., <u>98</u>, 7898(1976).
- 10. P. Schuster, Theoret.Him.Acta, 19,212(1970)
- 11. B.M. Rode, A. Engelbrecht, Chem.Phys.Lett., <u>16</u>, 560(1972).
- 12. W. Jakubetz, H. Lischka, P. Rosmus, P. Schuster, Chem.Phys.Lett., <u>11</u>, 38(1971)
- 13. G.A. Segal (Ed.) Modern Theoretical Chemistry. Vol.7. Semiempirical Methods of Electronic Structure Calculation Part A., Vol.8. Semiempirical methods of Electronic Structure Calculation Part B. Applications, Plenum, New York,London 1977.
- Опубликовано предварительное сообщение: И.А. Коппель, У.Х. Мёльдер, Р.И. Пиквер, в книге

E. Kundla, E. Lippmaa, T. Saluvere (Eds.) Magnetic Resonance and Related Phenomena, Springer Verlag, Heidelberg, 1979, CTP. 265.

- 15. И.А. Коппель, У.Х. Мёльдер, Р.И. Пиквер. Реакц. способн. орган. соедин., <u>17</u>, 460 (1980).
- 16. P.A. Kollman, L.C. Allen, Chem.Revs. 72, 283(1972).
- 17. И.А. Коппель, М.Б. Комизароу. Этот соорник, 17,498(1980).
- 18. J.F. Olsen, J.M. Howell, J. Fluorine Chem., 10, 197(1977)
- Н.Н. Зацепина, А.А. Кане, И.Ф. Тупицын. Этот сборник, <u>12</u>, 177 (1975)
- R.B. Hermann, J. Am. Chem.Soc., <u>92</u>, 5298(1970).
 J.P. Tollenaere, H. Moereels, Tetrahedron Lett.,

<u>1978</u>, 1347.

Прилодение

Использованная при ШЦЩІ/2 расчетах геометрия молекул, жонов и радикалов, их полные энергии и сродства к протону⁸

КИСЛОРОДНЫЕ ОСНОВАНИЯ

I.	0	-18,0820, 173.3 ⁰
2.	0	-I8.0036, 620.I
3.	OH	OH = I.026; -I8.99I3, 2I9.8 ⁰
4.	OH	$OH = I.07; -I8.9250, 606.4^{\circ}$
5.	OH+	OH = I.04; -I8.358I
6.	H_O	$OH = I.03, HOH = I04.7; -I9.8909, 249.3^{\circ}$
7.	HO	OH = I.04, HOH = II8.7; -I9.34II
. 8.	H20+	OH = I.04, НОН = I20, планарная, -20.2880
9.	MeO	CO = I.43, $CH = I.09$, $HCO = I09.5$; -27.6800
I0.	MeO	CO = I,3, CH = I.II9, HCO = I09.5; -27.6684, 566 T0
II.	МеОН	OH = I.04, $CH = I.I2$, $CO = I,37$, $HCH = I08.2$,
•		$HCO = II0.7, COH = I07.3; -28.509I, 257.3^{\circ}$
I2.	MeOH ₂ +	OH = I.034, CO = I.367, CC = I.457, CH = I.II9,
		$HCH = 109,5, COH = 107; -37.2772, 269.2^{\circ}$
I3.	EtOH	OH = I.034, CO = I,367, CC = I.457, CH = I.II9,
		$HCH = 109,5, COH = 107; -37.2772, 269.2^{\circ}$
I4.	EtOH ₂	OH = I.04, CO = I.43, CC = I.54, CH = I.09,
		HCH = HCO = IO9.5, HOH = I20; -37.6863
15.	OF	$OF = I.I8; -46.I807, I87.5^{\circ}$
I6.	OF	OF=1.20; -46.1743, 577.2
17.	FOH	OF=1.18, OH=1.04, FOH=106.9; -47.0936, 203.9
I8.	FOH+	OF=1.18.0H=1.04.FOH=120: -46.4793
I9.	FOH2+	OF=1.18, OH=1.04, FOH=120: -47.4184
20.	C10	C10=1.5; -34.4454
2I.	CIO	C10= 1.5; -34.5II3, 528.9.
22.	Cloh	C10= 1.55, C10H= 90; -35.3538.
23.	FCHOH	CO = 1.427, $OH = 0.96$, $CH = 1.092$.

24.	FC020	CO = I.47, OH = 0.96, CH = I.092, CF=1.36, HCO=FCH=109: -54.6241. 548.1.
25.	FCH_OH_+	B. $COH = HOH = 120; -55.8856$
26.	CF30	CO=1.36, CF=1.34, FCF=107.3, FCO=111.5;
	,	-108.7603, 516.8
27.	CF3OH	CO=1.36, OH=1.04, CF=1.34, COH=109.4,
	-	FCO=111.5; -109.5834, 228.1.
28.	CF30H2+	CO = I.36, OH = I.04, CF=1.332, COH=HOH=
		=120, FCO:111,5, FCF=107.3, -109.9468.
29.	FCH2CH2OH	CO = I.43, OH = I.04, CC = I.54, CF=1.1.
		384, COH=109.5; -64.2311, 259.6.
30.	FCH2CH2OH2+	B, COH = I20; -64.6446
3I.	F2CHCH2OH	CO = I.367, OH = I.034, CC = I.457, CF =
		=1.332, CH=1.1, HOC=107; -91.2404,
		258.40
32.	F2CHCH2OH2+	$CO = I_{,4}, OH = I_{.04}, CF=1_{.332}, CC=1_{.451},$
	1. 1. 1. 1. 1.	COH=120; -91.6516.
33.	CF3CH20	CO = I.43, CC = I.54, CH = I.09, CF=1.332,
	1 41 TT 14 11	OCH=HCC=109.5, FCF=108.8;
	210.11 - 1	-117.3185, 534.4
34.	CF3CH2OH	B , $OH = 0.96$, $COH = 108,9$; -118.1698,
35	CF CH OH +	$P = COH = T20 \cdot -TT8 5607$
36	(CF_)_CHO	CO = T 43 CF = 1.332 CC = 1.54 CCO = 109.55
00.	3,2000	-207.0637. 512.8.
37.	(CF_)_CHOH	B. $OH = 0.96$. $COH = 105$; -207.8805
38.	(CF2) CO	CO = I.36, $CC = I.54$, $CF=1.34$, $OCC=111.5$.
10 P.S.	2.2	CCF=107.3; -296.7420, 501.0.
39.	(CF2) COH	B, OH = I.04; -297.5399
40.	(CF3) CCH O	CO = 1.43, $CC = I.54$, $CH = I.09$, $CF=1.332$,
	, , , , , , , , , , , , , , , , , , ,	OCC=CCF=109.5; -305.4141,
		523.3
4I.	(CF3) 3CCH2OH	B, OH = 0.96; -306.2476
42.	(CF3)2C(OH)0	CO = I.43, CC = I.52, CH = I.09,
		OH = 0.96, CF=1.332, OCC=CCF=109.5;
		COH = 705, -225.5I40, 5I0.5

43.	(CF3) C(OH) 2	в, -226.3271
44.	(CF3) 2002-	B, $0C0 = II0.2$, FCF=108.8; -224.4338,
	, , , ,	678.2
45.	CF3C(OH)2H	B, -136.6605
46.	CC13CH2OH	CO = I.43, CO1=1.76, CC = I.54,
	-	OH = 0.96, COH = 105, HCH = 109.5,
		-83.5188, 252.9 ⁰
47.	CC13CH20	в, -82.6658, 535.5
48.	CC1 ₃ CH ₂ OH ₂ ⁺	B, HOH = 120; -83.9216
49.	$HC \equiv CCH_2OH$	CO = I.43, OH = 0.96, CC = I.46,
		C = C = I.2I, CH = I.04, COH = I08,9,
1.1		-42.5085
50.	H2NCH2CH2OH	OC = I.47, CC = I.52, CH = I.09, NH=1.04,
		OH=1.04, HNH=109.5. CNH=COH=107; -49.4221.
51.	02.	00 = 1.132; -36.8048, 200.5
52.	02	00 = 1.095; -36.2685
53.	02H ⁺	OH = 1.04, OO = 1, I, OOH = 120, -37.1242
54.	022-	00 = 1.25; -36.7110
55.	02	$00 = 1.3; -36.0667, 925.7^{\circ}$
56.	H00 ⁻	OH = 1.04, OO = 1.22; -37.5412, 580.2
57.	H ₂ 0 ₂	B, $H00 = 108.8; -38.4653, 234.1$
58.	HOOH2	B, $HOH = 120; -38.8382, 38.5$
59.	H2 UUH2	B, $HOH = HOU = 120$; -38.8995
60.	U-DUON	CU = 1.43, UU = 1.22, UC = 1.52, CU = 1.00, UCU = 100, 000, 100, 000, 100, 000, 100, 000, 100, 000, 100, 000, 100, 000, 100, 0000, 000, 0000, 000, 0000, 000, 000, 000, 000, 000, 000, 000, 000
GT	0	Cn = 1.09, $nCn = 109.5$, $nO0 = 000 = 100.0$; $O0 = 1.17$ $O0 = 117$ $O = 55$ 2086 $oo 0^{17}$
OT.	3	216 gA
62.	HO _o +	00 = 1.25, $0H = 1.04$, $000 = 120$.
0.01		00H = 120; -55.6539
63.	00 ⁺ (H)0	B55.457I
64.	TOCH_0	CO = I.37, CH = I.09, OCH = I09.5;
	2	-44.9253, 763.6
65.	HOCH20	B, OH = I.04, HOC' = I07.3; -46.1415,
	~	560.5
66.	(HO)2CH2	B, 0C0 = I09,5; -47.0343, 259.6
67.	HOCH20H2	B, HOH = I20; -47.4478, II5.2

68.	CH_(OH_)2+	в, -47.6313
69.	F2SO	SO=1.41, FS=1.59, FSO=107, FSF=93;
	2	-84.7464.
70.	Cl ₂ SO	SO=1.44, ClS=2.08, ClSO=107, ClSCl=96;
		-61.9854.
7I.	F3NO	NO=1.36, FN=1.25, FNO=109.5; -113.5549,
	-	287.1.
72.	F3NOH+	B, $OH = I.04$, HOH=107; -114.0123.
73.	H ₃ NO	NO=1.36, NH=1.038, HNO=HNH=109.5;
		-32.3761, 303.9.
74.	H3NOH+	B, $OH = I.04$, $NOH = 107.3$; -32.8602 .
75.	Me ₃ NO	NO=1.36, NC=1.479, CH=1.09, CNO=112,
		$HCH = 109.5; -58.4530, 353.7^{\circ}$
76.	Me 3NOH	B, NOH=103.0, OH=0.96; -59.0164.
77.	Me2SO	SO=1.47, CS=1.81, CH=1.09, CSO=1047,
		$CSC=97$, HCH = $I09.5$; -47.9766 , $3I4.8^{\circ}$
	and sout	
78.	Me2SOH	B , $OH = 1.04$, $SOH = 120$; -48.4780 .
79.	MeSO3	SO=1.45, CS=1.81, CH=1.09, CSO=109.5;
~	N 60 11	-75.3544, 483.3.
80.	MeSO3H	S0=1.43, S0=1.54, OH=0.96, SC=1.81,
		CH=1.09, OSO=CSO=109.5? SOH=120;
OT	co 2-	
81.	504 -	S0=1.57, 0S0=109.5; -84.2275, 665.0.
82.	ⁿ⁵⁰ 4	SU=1.03, S=U=1.37, UH=1.022, HUS=120,
00	H SO	SO-1 6 S-0-1 57 04-1 002 HOS 100
03.	12504	0.50-109-5
·04	H 90 H+	D (100, 400, 00, 100,
04.	ⁿ 2 ⁵⁰ 4 ⁿ	B, HOS=120; -86.4284.
00.	1503	ABO A
86	ESO H	400.4 B S0-1 E4 OU 1 000 COU 400 04 4500
00.		301.4
87	FSO_H_+	S-0-1.42 S0-1.54 PS-1.50
01.	3-2-3-2	OH = 0.96. PSO-109 5 SOH-120-
		-94.9309

88.	CF3S03	S=0=1.45, CS=1.81, CF=1.332, OSO=CSO=FCF= 109.5, -156.3563, 457.7.
89.	CF3SO3H	S=0=1.43, S0=1.54, OH=1.04, CS=1.81, CF=1.332, SOH=120, CSO=FSF=109.5; -157.0962, 307.8.
90.	CF3SO3H+2	B, HOH = 120; -157.586.5
9I.	NO ₂	NO=1.236, ONO=118.3; -48.4476, 490.4°
92.	HONO	NO=1.43, N=O=1.17, OH=U.96, ONO=111,
~~~	NO -	NOH=102; -49.2286.
93.	NO ₃	N=0=1.24, $ONO=120$ ; $-67.0244$ , $450.2$ .
94.	10102	N=0=1.22, $NO=1.27$ , $OH=1.035$ ,
		0N0=n0N=120; -07.7090, 200.0
95	H-OONO-	B. HOH = 120: -68.1177
96.	HONO_H	$OH = I.035$ , $OH^+ = I.04$ , $NO=1.27$ .
	2	N=0=1.22, -68.1078
97.	C10_	Cl0=1.49, 0Cl0=109.5; -89.8I30, 437.5 ^{Cl}
98.	HCIOA	Cl=0=7.48, OCl=1.64, OH=1.035,
		OC10=109.5, HOC1=120;-90.5099,
	+	234.9 ^e , 225.9 ³
99.	H20C103	в, НОН = 120; -90.8841
100.	(HO)2CIO2+	B, HOC1=120; -90.8692
IOI.	NaOH	NaO=2.55, OH=1.04, NaOH=90; -19.2707, 4I2.5 ⁰
102.	NaOH2	Na0=2.60, OH=1.04, NaOH=120; -I9.9278
103.	LiOH	LiO=2.05. OH=1.04, LiOH=90; -I9.3506,
	-	381.6
I04.	LiOH2+	LiO=2.3, OH=1.04, LiOH=120; -19.9584.
105.	Me ₂ 0	CO = I.42, HC = 1.09, HCO = 109.5,
TOC	No Out	COC = 111; -37.0955, 200.2
T07	MeOEt	CO = 1.367 $CC = 1.457$ $CH = 1.19$
101.		$COC = HCH = 109.5; -45.9557, 276.5^{\circ}$
I08.	MeO(H)Et	B, OH = I.034, HOC = I09.5; -46.396I

109. 110.1	t-BuOMe Et ₂ 0	CO = I.43, $CH = I.09$ , $CC = I.54$ , COC = HCH = I09.5; -63.2757 CO = I.367, $CC = I.457$ , $CH = I.II9$ ; CVC = HCH = I09.5; -64.6510, 284.60
III. II2. II3.	Et ₂ OH ⁺ t-Bu ₂ O MeOSiMe ₂	COC = ACH = 109.5; -54.6510, 264.6 B, OH = I.034, COH = I09.5; -55.I043 CM. № IIO; -89.2345 CO = I.43, CH = I.09.0Si=1.63, SiC=1.87.
	3	cosi=osic=109.5; -60.1737, 276.9 ⁶
II4. II5. II6.	MeO ⁺ (H)SiMe ₃ (Me ₃ Si) ₂ O MeOF	<pre>B, OH = I.04, HOC = I20; -60.6I46 OSi=1.63, SiC=1.87, CH=1.09, SiOSi= CSiC=HCH=109.5; -83.1750. CO = I.37.F0=1.18, CH=1.12, FOC=109.5, OCH=109.5; -55.7163, 232.8</pre>
4 <b>17.</b> 118.	MeO(H)F CF ₃ OF	<b>B</b> , <b>OH</b> = <b>I</b> .04, COF=HOC=120; -56.0871. <b>CO</b> = 1.37, FO=1.19, CF=1.332, FOC=107.2, OCF=110.7; -136.7152, 188.8
119. 120. 121.	СF ₃ ⁺ (H)F F ₂ O F ₂ OH ⁺	CO = I.34, FO=1.19, CF=1.34, OH = I.04, HOC = I20; -I37.0159 OF=1.18, FOF=106.6; -74.3063, 106.3. OF=1.18, OH=1.04, HOF=FOF=109.5; -74.4756
122. 123. 124.	(CF ₃ ) ₂ 0 (CF ₃ ) ₂ 0H ⁺ F ₂ 0 ₂	CO = I.42, CF=1.332, FCO=FCF=108.8, COC = III; -I99.2581, 217.8 B, OH = 0.97, COC = HOC = I20; -199.6049 FO=1.19, OO=1.23, FOO=108.4; -92.I562
I25.	(CF ₃ 0) ₂ 0	CF=1.34, CO=1.367, 00=1.22, FCO=108.2, 000=109.5; -233.9874.
126.	CF3CH20Me	CO = I.367, CF=1.332, CC=1.457, CH = I.IO, COC = IO5; -I26.9218, 26I.2
127.	CF3CH2O(H)Me	CO = I.4, CF=1.332, CC=1.457, CH = I.I, OH = I.04, HOC = I09.5; -I27.3379

128.	CF3CH20Et	CO = I.43, CC = I.50, CF=1.332, CH = I.09, FCC=110.2, FCF=108.8; COC = I08; -I35, 5788
129.	t-BuOC1	010=1.64, 00=1.367, 0C=1.457, CH = I.II9,010C=000=109.5; -70.II22
I30.	C1 ₂ 0	ClO=1.70, ClOOl=111; -50.8931.
131.	CloH ₂ OEt	C0 = I.43,001=1.76, C0=1.54, CH = I.09; COC = III, -6I.3465
I32.	Cl_CHOMe	в; -68.0790
I33.	H2C=CHOEt	CO = I.42, CC = I.54, C = C = I.35,
		CH = I.06 (BEHEA);
		CH = 1.09 (STRI), $HC = C = 120$ ,
T04		COC = 107, OCC = OCH = 109.5; -52.8723.
134.	(Mn2/20	NON-100 5. 44 0120 001 (
135	NH_ONH +	$HOM = \frac{109.03}{100}; -44.9132, 294.0$
136	2 3 H NONH +	B45. 5956
137.	¹ 3 ¹⁰¹¹ 3	$C0=1.239, 0C0=180; -43.6439, 180.0^{6}$
138.	CO	B: _43.4T62
T39.	CO_H+	C = 0 = I.162, C0 = I.36, OH = 0.97.
	2	0C0 = I25, $C0H = I05$ ; $-43.9307$
I40.	H ₂ CO	C0 = I.25, CH = I.09, HC0 = I20; -26.8366, 268.0 ⁶
I4I.	H_COH+	OH = 0.985, CO = I.27, CH = I.09,
	~	HOC = HCII = I20; -27.2209
I42.	Me CHO.	CO = I.25, $CH = I.09$ , $CC = I.44$ ,
		HCO = 120, HCH = 109.5; -35.5505, 292.7
I43.	MeCHOH+	OH = 0.985, CO = I.27, CH = I.09,
		CC = I.5, HOC = HCC = I20, HCH = I09,5,
		-36.0168
I44.	PrCHO	CO = I.25, CC = I.44, CH = I.09,
		CC = I.54, HCO = I20, HCH = I09.5,
TAF		-52.9297
145,	t-BuCHO	в, —61.6161

I46.	СЕЗСНО	CO = I.25, $CH = I.09$ , $CC = I.44$ , CF=1.332, $HCO=120$ ; $FCF=109.5$ .
		-II6.5077, 255.4 ⁰
147.	CF CHOH+	HO = 0.985, CO = I.27, CH = I.09,
	,	CC = I,5, CF=1.332, HOC=CCO=120,FCF=109.5; -116.9145.
<b>I48.</b>	CC1 ₃ CHO	CO = I.I5, CH = I.09, CC = I.52,
		CCl=1.76, CCO=CCH=HCO=120, ClCCl=109.5; -81.7609.
I49.	MegCO	$CO = I_{.}22, CC = I_{.}55, CH = I_{.}09,$
	6	$OCC = I20, HCH = I09,5; -44.2255, 320.9^{\circ}$
<b>I</b> 50.	Me2COH+	$HO = I_{\bullet}O4, CO = I_{\bullet}3, CC = I_{\bullet}52, CH = I_{\bullet}O9,$
		COH = 105, HCH = 109.5, -44.7367
151.	FCHO	CO = I.25, $CH = I.I2$ , $FC=1.33$ , $FCH=$
		120; -53.8414.
152.	MeCOEt	CO = I.28, $CC = I.44$ , $CC = I.54$ ,
		CH = I.09, OCC = I20, HCH = I09.5,
		-52.9440
153.	F2CO	$C0 = I_{.25}FC = 1.33$ , FCF=120;
		-80.8557, 246.9
154.	F2COH+	$HO = I_004, CO = I_03, FC = 1.33,$
		COH = 107; -81.2490
155.	Cl ₂ CO=1.18,	CO = I.I8, ClC = 1.74, ClCCl = 120;
		-57.6433
156.	MeCOCF3	$CO = I_{.}25, CC = I_{.}44, CH = I_{.}09,$
		CF=1.332, CCO=120, FCF=109.5; +125.2191
157.	(CF ₃ ) ₂ CO	$C0 = I_{.22}, CC = I_{.52}, CF_{=1.332},$
		CCC = I20, FCF = 109.5; -206.1580,
		242.7
158.	(CF3)2COHT	$CO = I_{\bullet}3, CC = I_{\bullet}52, OH = I_{\bullet}04, CF=1_{\bullet}332,$
		COH=105. CCC=120; -206.5446
	(	
I59.	(F ₂ HC) ₂ CO	UU = 1.22, $UU = 1.33$ , $FC = 1.36$ ,
		HC = 1.03, HCF = 109.5; -102.1452,
		261.4

<b>I60.</b>	(F,HC),COH+	$CO = I_{.3}, CH = I_{.09}, CF = 1.358,$
	2 2	$CC = I_{,52}, OH = I_{,04}, COH = I05;$
		-152.5656
<b>I6I.</b>	(FCH ₂ ) ₂ CO	$CO = I_{.22}, CC = I_{.55}, CH = I_{.09},$
		$CF = 1.384, -98.1749, 298.8^{\circ}$
<b>I62.</b>	(FCH ₂ ) ₂ COH ⁺	$CO = I_{.3}, CC = I_{.55}, CH = I_{.09}, CF = 1.384,$
		OH = 0.96, CCC = I20, COH = I05; -98.6508
<b>I63.</b>	FCH ₂ COMe	$CO = I_{.22}, CC = I_{.55}, CH = I_{.09}, CF = 1.384,$
		$CC0 = 120; -71.0781, 312.5^{\circ}$
164.	FCH ₂ CO(H)Me ⁺	$CO = I_{.3}, CC = I_{.55}, OH = O_{.96}, CH = I_{.09},$
		CF = 1.384, COH=105, COC=120; -71.5766
I65.	CF3COCC13	$CO = I_{.22}, CC = I_{.55}, CF = 1.332, CCl = 1.76$ :
		CC1 = 120, FCF = 108.8, CICC1 = 109.5;
700	(	-171.4651
166.	(CN)2CO	CN = 1.15, CC = 1.46, C = 0 = 1.22,
TOD	(ON) COUT	CCC = 120; -62.3737, 224.8
10.1.	(CN)200H	CN = 1.10, CC = 1.40, CU = 1.3, UH = 1.04,
TCO	(C1CH ) CO	nuc = 120; -02.7310
100.	(01012/200	$DCC = 120;  OCC = T_{20}C_{20}  OCC = T_{20}C_{20},  OCC = T_$
T69.	HCOOT	CO = 1.3 HC = 1 12 HCO = 0CO = 120.
100.0	nooo	-44 489T. 5T8.0 ⁰
170.	HCOOH	$CO = I_2 25$ , $HC = I_2 09$ , $CO = I_2 36$ .
		OH = 0.97, $HCO = T20$ , $COH = T05$ ;
		-45.3143. 303.30
171.	HCO(H)OH+	$CO = I_{.3}O_{.}$ $CH = I_{.1}I_{.}$ $OH = I_{.0}O_{.}$
		HCO = OCO = I20; -45,7974
172.	MeCOO	CO = I.30, $CC = I.54$ , $CH = I.09$ ,
		$000 = 120; -53.0982, 521.0^{\circ}$
I73.	MeCOOH	$CO = I_{.}24, CO = I_{.}43, CC = I_{.}54,$
		$CH = I_{\bullet}09, OH = 0_{\bullet}97, COH = I05,$
	and the second second	000 = 120; -53.9282, 218.2
174.	EtCOO	$CO = I_{.3}, CC = I_{.5}, CC = I_{.457},$
		CH = I.II9, 0C0 = I20; -6I.9006,
		525,5

175.	EtCOOH	$OH = I_{.034}, CO = I_{.358}, CC = I_{.449},$
		C = 0 = I.267, CC = I.457, CH = I.II9,
	1 2 3	HOC = IO5, OCO = I20, HCH = IO9.5;
		-62.7376
176.	PrCOO	CM. EtCOO"; -66.7680, 518.8
177.	PrCOOH	CM. EtGDOH; -67.5945
178.	FCH_COO	$CO = I_{.30}$ , FC = 1.332, $CC = I_{.54}$ ,
	2	$CH = I_{\bullet}09, \ 0C0 = CC0 = I20; -80.I673,$
		5I0.0 ⁰
179.	FCH2COOH	$CO = I_{.43}, C = O = I_{.24}, CC = 1.54,$
		CF = 1.332, $CH = I.09$ , $HOC = I05$ ,
		$CCO = 0CO = 0CC = I20; -80.9744, 300.8^{\circ}$
<b>I80.</b>	FCH2CO(H)OH+	$CO = I_{.3}, CC = I_{.54}, OH = 0.96,$
		CF = 1.384, $CH = I.09$ , $COH = I05$ ;
		-81.4587
<b>I8I.</b>	CF COOH	$C = 0 = I_{.}22, C0 = I_{.}43, CC = I_{.}54,$
		OF = 1.332, OH = 0.97, HOC = IO5,
_		000 = 000 = 120, -134.9584.305.7
185.	CF3CO(H)OH	$CO = I_{.3}, CC = I_{.52}, OH = I_{.04}, CF=1.332,$
TOO	GR 000-	COH=CCO=120, FCF=109.5; -I35.4453
183.	3000	$B_{9} \ 000 = 000 = 120, FCF = 109.5; -134.1698, 105.0$
TOA	4000 LDD	495.0
184.	CC13COOM	C = 0 = 1.13, C0 = 1.30, C0 = 1.02,
		120 (101 = 109 5100 2289
TOE	(CR) CHCOOT	$CO = T_2 CC = T_5 CE = 1.332$
100.	(013/2010000	CU = 1.0, 00 = 1.04, 01 = 1.092, CU = 1.00, 000 = 120 FCF= 108.8.
		-232 5665 480 9
TRG	(CF_)_CHCOOH	C = 0 = 1.22, C0 = 1.43, CC = 1.54,
100.	3.2	DH = 0.96, $CF = 1.332$ , $FCF = 108.8$ ,
		0C0 = I20; -233, 3324
T87.	(CF2)2000	$CO = I_{.3}$ , $CC = I_{.54}$ , $CF = 1.332$ ,
1010	,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,	FCF = 108.8, $OCO = I20$ ; $-322.2479$ ,
		471.I
188.	(CF3) CCOOH	$C = 0 = I_{.22}, C0 = I_{.43}, CC = I_{.54},$
	, ,	OH = 0.96, CF = 1.332, COH = I05,
		FCF = 108.8; -322.9984

189.	NCCOO	CN = 1.16, $CC = I.46$ , $CO = I.3$ ,
		000 = 120, -62.2706, 497.3
190.	CNCOOH	$N \equiv C = 1.16, CC = 1.46, CO = 1.43,$
		$C = 0 = I_{.22}, OH = 0.96, OCO = I20,$
		HOC = IO5; -63.0627
<b>I9I</b> .	C1(CH ₂ ) ₂ COO	$C_{M}$ . Prcoo, $CCl = 1.76$ , $HCCl = 109.5$ ;
		-77.3185, 524.4
I92.	C1(CH ₂ ) ₂ COOH	$OH = I_{\bullet}O34, CO = I_{\bullet}358, CC = I_{\bullet}449,$
		$C = 0 = I_{.267}, CH = I_{.119}, CC1 = 1.76,$
		COH = 105, C1CH = 109.5; -78.1539
I93.	H_NCH_COO	$C_{M}$ . $PrCOO^{-}$ , $CN = 1.408$ , $NH = 1.071$ ,
	6 6	HNH = 112; -65.6554, 534.7
.I94.	H_NCH_COOH	$OH = I_{.034}, CO = I_{.358}, CC = I_{.449},$
	2 2 2 2 2 2 2 2 2 2 2 2 2 2 2 2 2 2 2 2	$C = 0 = I_{.267}, CN = 1.408, CH = 1.119,$
		COH = IO5, $HNH = 112$ , $OCO = 120$ ;
		-66.5071
195.	Me_N000	CH = I.09. CN = 1.47. CO = 1.3. NC = 1.38.
	3	CNC = 109.5, $OCO = 120$ ; $-83.7521.370.1$ .
196.	Me NCOOH+	OH = 0.96, CO = I.43, C = 0 = I.25,
		$CH = I_{0}O_{9} NC = 1.38$ , $CN = 1.47$ , $HOC = 105$ .
		CNC = 109.5 = = = = = = = = = = = = = = = = = = =
197	H NCH COO	CO = 1.27 $CC = 1.52$ $CN = 1.39$ $CCN = 1.2$
4010	131012000	000 - 2001, 000 - 120, -66, 3063.
TQQ	Me NCH COOT	CO = 1.3 $CC = 1.5$ $CN = 1.47$ $CH = 1.09$
1000	me 3110112000	000 - 100, $000 - 100$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ , $0000 = 1.00$ , $0000 = 1.00$ , $000 = 1.00$ ,
TQQ	Me NCH COOH	OH = 0.96 $CO = 1.43$ $CC = 1.44$
1000	me3101200011	C = 0 = 1.25 CN = 1.47 CH = 1.09
		C = 0 = 1.00, CN = 1.47, CN = 1.00, CNC = HCH = 100, CNC = 100,
207	HCOOMe	$C = 0 = 1.22$ $C_0 = 1.32$ $C_0 = 1.09$
200.	TICOUNE	U = 0 = 1.02, 00 = 1.07, 01 = 1.00, 000 = 100, 000 = 110, 000 = 110, 000, 00
207	UCO(U)ONot	nc0 = 110.0, $c0c = 112$ , $-35.5774$ , $310.5$
CUIT.	1100(11) Onle	CU = 1.09 $0C0 = 120$ $-54.4912$
202	HCOOCH CF	$C = 0 = 1.22$ $C_0 = 1.22$ $C_{\rm H} = 1.00$
NUK.	2013	O(U) = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000 = 1.000
		$U(n_2) = 1.43, U = 1.32, UF = 1.332,$
		UUU = II2, HUU = FCF = 108.8, 0C0 = 123,
		UUE = 111,9; -143.6070, 291.0

203.	HCO(H)OCH_CF3+	C = 0 = I.3, C0 = I.37, HC = I.09,
	2 )	$OC(H_2) = I.43, CC = I.54, CF = 1.332,$
		OH = I.04, COH = I20; -I44.I2I3
204.	MeCOOMe	C = 0 = I.25, $CC = I.44$ , $C0 = I.36$ ,
		CH = I.09, CO = I.47, OCO = I20,
		HCH = 109.5: -62.6964
205	CF_COOMe	$C = 0 = I_{2}2$ , $CC = I_{5}2$ , $CH = I_{0}09$ .
	>	CF = 1.332, 0C0 = I24, CCF = 111.5,
		FCF = 108.8, $COC = II32 - I43.6466$
206.	ClCOOMe	$C = 0 = I_{*}I9, C0 = I_{*}36, CC1 = 1.75.$
		$OC(H_{o}) = 1.47, COC = 112; -69.3828$
207	Me_NCOOMe	C = 0 = 1.25, NC = 1.38, $C0 = 1.36$ .
	2	CN = 1.47, $CH = 1.09$ , $COC = 112$ :
		-83.8500
208.	FCH_COOEt	$C = 0 = I_2 2I_1$ $CC = I_2 55$ ; $C0 = I_2 36$ .
	2	CF = 1.332, $CH = 1.09$ , $COC = 112$ .
		HCF = 109.5, OCO = 120; -98.3426
209	F CHCOOEt	C = 0 = 1.25 $CC = 1.44$ $C0 = 1.36$
~~~~	20110 000 0	CF = 1.332, $CH = 1.09$ , $COC-112$ .
		$FCF = HCH = 109.5 \cdot 0.00 - 120 \cdot$
		-125. 3/37
210	CF-COOEt	$C = 0 = T_{22}$ $CC = T_{52}$ $C0 = T_{36}$
ETO.	300010	CF = 1.332, $OCC = TT6$, $OCO = T24$
		COC = TTT = T52 3449 296 000 - TCT,
2TT	CF CO(H)OF++	$CO = 13$ $CO(P+) = 1.26$ $OC(H_{-}) = 1.46$
KTT.	or 300(II)OEt	CC = 1.52 $CE = 1.222$ FCF 100 0
		COC = TTT COH = TO5 = T52 8778
27.2	NCCOOFt	$RN = 1.16$ $CC = \overline{1}52$ $C = 0 = \overline{1}22$
WT CO	NOOCOLU	CO = 1.36 $OC(Et) = 1.46$ $OCO = 120$
		$-90.4296 280.4^{\circ}$
272	NCCO(H)OEt+	$P = C_{0} - T_{3} - 80.8762$
210.	HCONH	CO = 1.207 CN = 1.334 CH = 1.139
C14.	2	NH = 1.016 $HCO = TI6.7.0NH = 106.1$
		0NH = 123.7 = -39.2809 = 309.00
215	PCONH +	$CO = I_{-3} CN = 1_{-334} CH = I_{-1}I_{-39}$
NTO .	1.001113	NH = 1.016 $OH = 1.04$ $HCO = 120$
		$H_{00} = 120 \cdot -39 7730$
		1100 - 1009 -0001100

216.	HCONHMe	$CO = I_{.2}I_{.}CN = 1.38$, $NC = 1.47$,
	+	$CH = I_0 09$, $NH = 1.04$, $HCO = I20$,
		$CNC = HCH = 109.5; -48.0094, 304.3^{\circ}$
217.	HC(OH)NHMe ⁺	CO = I.34.CN = 1.31, NC = 1.47, OH = I.04.
		CH = 1.09.NH = 1.04, HCO = HOC = 120.
		CNC = HNC = 109.5, -48.4940
218.	HCONMe	$CO = I_{.2}I_{.NC} = 1.35, CN = 1.47,$
	2	CH = I.09, CHN = 120, CNC = HCH = 109.5;
		-56.7072, 319.9
219.	HC(OH)NMe2+	$CO = I_{.3}, CN = 1.35, CN = 1.47, CH = I_{.09}$
	-	$OH = I_{.04}, HOC = HCO = I20, CNC = 109.5;$
		-57.2168
220.	MeCONH ₂	$CO = I_{.2I}NC = 1.35, CC = I_{.55},$
		$CH = I_{.09}$, $NH = 1.02$, $HNH = 107, CCN = 120$,
		HCH = 109.5; -48.0020, 336.2
221.	MeC(OH)NH2+	$CO = I_{.3}, CN = 1.35, CC = I_{.55},$
		CH = I.09, NH = 1.02, OH = I.04,
		HOC = NCO = 120, HNH = 107, -48.5376
222.	MeCONHMe	$CO = I_{.}2I_{.}CN = 1.35, NC = 1.47,$
		$CC = I_{.}55, CH = I_{.}09, NH = 1.02,$
		CC0 = I20, $NCO = 120$, $HNC = 107$; $-56.698I$,
		342.I
223.	MeC(OH)NHMe ⁺	$CO = I_{.3}, CN = 1.35, CC = I_{.55},$
		$CH = I_{\bullet}O9, OH = I_{\bullet}O4, HNC = 107,$
		HOC = CCN = 120; -57.2430
224.	MeCONMe2	$CO = I_{.25}, CN = 1_{.35}, CC = I_{.44},$
		NC = 1.47, CH = I.09, CCN = 120,
		CNC = 109.5; -65.4097, 332.7
225.	MeC(OH)NMe2	$CO = I_{.3}CN = 1.35, CC = I_{.55},$
		$CH = I_{.09}, OH = I_{.04}, HOC = CCN = 120;$
		-65.9397
226.	(NH ₂) ₂ CO	$CO = I_{.25}$, NC = 1.35, NH = 1.02,
		HNH = HNC = 107, NCN = 120, -5I.7998,
		334.5
227.	(NH2)2 ^{COH}	$CO = I_03$, $CN = 1.35$, $NH = 1.02$, $OH = I_0.04$,
		HNH = 107, HOC = HCN = 120; -52.3326
228. CF3CONH2	$CO = I_{.2}I_{.}CN = 1.36$, $CC = I_{.53}$, NH = 1.02, $CF = 1.332$; $CCO = I22$, NCO = 125, $CNH = HNH = 107$, $FCF = 108.P$; $-I29.0346$, $260.I^{0}$	
--	--	
229. CF3C(OH)NH2 ⁺	B, CO \Leftarrow I.3, OH = I.04, CCF = 111.0, COH = I05: $-I29.4488$	
230. (Me ₂ N) ₂ CO	$CO = I_{.27}, CN = 1.47, NC = 1.35,$ $CH = I_{.09}, OCN = 120, CNe = 109.5;$ $-86.5672, 334.3^{\circ}$	
231. (Me ₂ N) ₂ COH ⁺	B, CO = I.3, OH = 0.96, COH = I05; -87.0996	
232. FCH2CONH2	CO = I.22, CC = I.53, CN = 1.36, CF = 1.384, CH = I.097, NH = 1.02, CCO = I20, CCF = 108.5, NHH = 107, HCC = I09.5: -75.0080, 307.7	
233. FCH2C(OH)NH2+	B, CO = I.3, OH = I.04, COH = IIO; -75.498I	
234. (MeNH) ₂ CO	$CO = I_{.2}I_{,}CN = 1.47, NC = 1.36,$ $NH = 1.02, CH = I_{.0}O_{,}HCN = 120,$ HNC = 109.5; -69.1744, 355.0	
235. (MeNH) ₂ COH ⁺	B, CO = I.3, OH = I.04, COH = I20; -69.7399	
236. H ₂ NCONHMe	$CO = I_{.2}I_{.}CN = 1.35$, NH = 1.02, NC = 1.47, NCN = 120, HNC(O) = 107, HNC(H) = HCH = 109.5; -60.4794, 316.9	
237. H2NC(OH)NHMe+	B, $OH = 1.04$, $COH = 105$; $-60.984I$	
238. Me ₂ NCONHMe	$CO = I_{\bullet}2I_{\bullet}CN = 1.35, MC = 1.47,$ $NH = 1.02, CH = I_{\bullet}09, OCN = 120,$ CNC = HNC = 109.5; -77.8557, 353.0	
239. Me ₂ NC(OH)NHMe ⁺	B, CO = I.3, COH = I20,HNC = 107; -78.4I80	
	BOTCOTEPRATIVE OCHOBAHUS	

240.	I	-II.0769,	236.I
241.	N	-10.9900,	646.2
242.	N ³⁻	-8.6912,	1603.2

243.	NH	$MH = 1.061; -I2.0I93, 260.8^{\circ}$
244.	NH ²⁻	NH = 1.1; -II.2447, I035.4
245.	NH	NH = 1.1; -II.9476, 633.5
246.	NH+	NH = 1.084; -II.4529
247.	NH	NH = 1.07, HNH = 104.8; -I2.9567, 278.7 ⁰
248.	NH2+	в, -12.4347
249.	NH2	$NH = 1.1, HNH = 110; -I2.8940, 624.1^{\circ}$
250.	NH 3	$NH = 1.07, HNH = 106.4; -I3.8882, 300.8^{\circ}$
251.	NH 3 ⁺	NH = 1.07, HNH = 120; -I3.4007
252.	NH4	NH = 1.07, HNH = 109.5; -I4.3673
253.	N2	NN = 1.14; -23.0906, 231.6.
254.	N2HT	NN = 1.10, NH = 107, NNH = 120; -23.456I
255.	MeNH	NH = 1.04, CN = 1.47, CH = I.09, HNC = 112,
		HCH = 109.5; -21.6233, 596.8
256.	MeNH ₂	NH = 1.04, CN = 1.474, CH = 1.093,
		$HCN = CNH = 112.2; -22.5740, 308.6^{\circ}$
257.	MenH ₃	B, HCN=HNH=109.5; -23.0656
258.	Me2 ^N	$CN = 1.46$, $CH = I_009$, $HCH = I09.5$,
0.50	No NU	CNC = 120, -30.3443, 556.5
259.	me 2m	CN = 1.40, $CH = 1.08$, $NH = 1.04$, $CNC = 100$ 5. $OT ODOR$
00.01	TO L MIT	-31.2307
260.	ET 2NH	NH = 1.04, $NC = 1.474$, $CC = 1.54$, $CI = 1.09$,
OCT	+ Das MU	$n_{NG} \approx 112, n_{OH} = 109.5; -40.0009$
262	t-Buinn 2	$B_{1} = 40.011c$
263	Me N	CN = 1.47 $CH = T.09$ $CNC = 108$
200.		HCN = 109.5, -39.9531 319.96
264	Me_NH+	CN = 1.479, $CH = T 09$ NH = 1.038.
LUI.		CNC = HNC = 109.5; -40.4627
265.	Et	CC = 1.54, $HC = 1.09$, $CN = 1.474$, $CNC = 112$.
	-)	HCH = 109.5: -65.8949
266.	N ₂ H ²⁻	NN = 1.33. NH - 1.08. HNN - 12023 9751
	2 2	854.8
267.	NoHa	NN = 1.33, $NH = 1.08$, $HNN = I20$, $HNH = 120$;
	2 3	-25.3368, 551.4
268.	NoH	NN = 1.33, NH = 1.08, HNN = 110.6:
	4	-26.3887, 304.6 ^b .

269.	N ₂ H ₅ ⁺	B; -26.8740, III.9
270.	N2H62+	B, NNH = 120; -27.0522
271.	NF2	NF = 1.23, FNF = 104; -67.1169
272.	NF	B; -67.1403, 575.8
273.	HNF2	NF = 1.25, NH = 1.09, HNF = 105.2, FMF=109.5;
		-68.0579, 232.4
274.	H2NF2	NF = 1.25; $NH = 1.09$, $FNH = HNH = 109.5$;
		-68.4277
275.	NF3.	NF = 1.25, FNF = 104.6; -95.1586, 201.7
276.	F3NH ⁺	NF = 1.25, HN = 1.09, FNF = 109.5; -95.4799
277.	F2NFH	HF = 1.0, $FN = 1.25$, $FNF = 104.2$, $HFN=180$;
		-95.4172
278.	FNH ₂	HN = 1.09, NF = 1.25, FNH = 105; -40.9679,
	-	268.1
279.	FNH 3	B, FNH = HNH = 109.5; -41.3950
280.	FNH	FN = 1.3, $NH = 1.072$, $FNH = 120$; -40.0037 ,
		599.0
281.	CF3NH	NH = 1.04, $CF = 1.332$, $CN = 1.47$,
		FCF=109.5, $HNC = 112$; -102.6904 , 555.1
282.	CF3NH2	B; -I03.5745, 277.4
283.	CF3NH3_	B , HNH = 109.5; -I04.0164
284.	(CF3)2N	CN = 1.43, CF = 1.332, FCN = 111,
		FCF = 108.8, $CNC = 120$; -192.4608 , 492.0
285.	(CF ₃) ₂ NH	CN = 1.43, $CF = 1.332$, $NH = 1.01$,
		HNC = 109.5 , NCF = 110 , FCF = 108.8 ;
		-193.2445
286.	(CF3/3 ^M	CN = 1.43, $CF = 1.332$, $FCN = 110.3$,
	(an) mit	FUF = 100.0; -282.9970, 238.8
287.	(CF3/3 ^{NH}	CM = 1.40, Cr = 1.04, MI = 1.04, MI = 109.9,
000	CF NMA	-203.0374 CN -1.409 CF -1.343 , CH -1.12 , CNC=105.
288.	0 ² 3 ^{mm} e2	100 0000 209 20
000	CH N(H)No	-120.9000, 292.4
203.	3"(11)me.2	CUC = HCH = FCF = 109.5: -T2T. 4263
200	CR CH NH	CN = 1.43, $CC = T.54$, $NH = 1.07$, $CF = 1.332$
290.	3 3 2 2 2	CNH = 107, FCC = 110.9, FCF = 108.8
		-TT2 2508 306 9 ⁶
		-TTN 9 NO 00 000 000 000 000 000 000 000 000 0

291.CF3CH2NH3+	$CN = 1.47$, $CC = I_0.54$, $NH = 1.038$, $CH = I_0.09I$, $CF = 1.332$, $HCH = HNH = 109.5$,
	FCF = 108.8; -II2.7397
292. CF3CH2NMe2	CF = 1.332, $CC = I.54$, $CH = I.09$,
	CN = 1.474, $CNC = 112$, $FCF = 108.8$,
	HCH = 109.5; -129.6162
293. FCH2CH2NH2	B, NH = 1.04, HNH = 112; -58.2590, 305.6 ⁶
294. FCH_CH_NH_+	NH = 1.07, $NC = 1.47$, $CC = I.457$,
	CF = 1.332, CH = I.II9, HNH = FCH =
	= HCH = 109.5; -58.7458.
295. F_CHCH_NH_	CH = I.II9, CC = I.54, CF = 1.343,
	CN = 1.408, $NH = 1.071$, $HNH = 112$,
	FCF = 108.8, $HCH = 109.5$; $-85.253I$.
	304.I ⁰
296 FoCHCH NH	CH = I.II9. CC = I.457. CF = 1.332.
	NH = 1.07, $NC = 1.47$, $HNH = FCF =$
	= HCH = 109.5; -85.7375.
297. CINH2	NCl = 1.76, NH = 1.07, HNCl = 109.5;
2	-29,2966, 302,9
298. CINH.+	B: →29.779I
299. C1.NH	B: -44.7184. 302.7
300. CL.NH.+	B: -45,2006
301. NC1.	NC1= I.55, CINC1= 90; -60.5188, 256.3
302. C1.NH+	NC1= 1.55, HNC1- T25, CINCL-00, 60 9270
,	
303. MeNHCl	CH = I.09I. CN = 1.47, NH = 1.07,
	NCl = 1.76, CNH = CNCl = 109.5; -37.9950,
	308.9
304. MeNH_C1+	в, -38.4871
305. MeNC1,	в, -53.4246, 306.5
306. MeNCl_H+	в, -53.9128
307. Me_NC1	B, -46.69I3, 3I4.2
308. Me_NClH+	в, -47.1918
309. (CF3) NC1	NCl=1.76, NC = 1.47, CF = 1.332,
14	FCF = CNC1 = 109.5; -208.6775, 270.0
310. (CF3) NHC1+	B, NH = 1.07, HNC1=109.5; -209.1076

3II. (HC=CCH_) N NC = 1.47, $\Box CC = I.54$, CH = I.09, $C = C = I_{.2}$, = $CH = I_{.I_{.}}CNC = 109.5;$ -81.7651 3I2. (HC≡CCH2) NH **B**, NH = 1.07, CNH = 109.5; -59.1428 3I3. H2N(CH2)ANH2 NH = 1.04, CC = 1.54, NC = 1.47, CH = I.04, HNC = 109.5; -6I.0827. 322.8H 314. H_N(CH_) MH3+ B; -61.5969^H, 229.5 3I5. H_N(CH_) NH_ B; -61.9625 C = N = 1.191, CC = I.425, CN = 1.408, 316. CNCH_NMe_ CH = I.II9. CNC = HCH = 109.5;-57.7562, 294.00 317. CNCH_NHMe_ $B_{NH} = 1.04$, CNH = 120; -58.2245318. Me_NCH_CH_NMe_ CH = I.09, CC = I.54, CN = 1.47, CNC = HCH = 109.5; -78.4550, 344.5^M 319. Me_NH(CH_)_NMe_B, NH = 1.04, -79.0037^H, 217.6 320. Me2N(CH2)2NHMe2 B, -79.3503 32I. Me₂N(CH₂)₄NMe₂ CH = I.09, CN = 1.47, CC = I.54, CNC = HCH = 109.5; -95.8247, 330.4322. Me_oN(CH_o)₄NHMe_oB, NH = 1.04, HNC = 109.5; -96.35IO, 262.8 323. Me2NH(CH2) NHMe2 c; B; -96.7696 NO = 1.41, OH = 0.96, NH = 1.01, 324. HONH, NOH = 103, HNO = HNH = 107; -32.4204, 277.7 325. HONH + NO = 1.28, OH = 0.96, NH = 1.07,NOH = 105, HNH = 109.5; -32.8627 326. HONHMe NO = 1.28, OH = 0.96, CN = 1.47,CH = I.09, NH = 1.07, HON = 105, CNO = HNO = HCH = 109.5; -4I.0848,300.3 327. HONH, Me+ B: -41.563I .328. HONMe, B; -49.768I, 309.8 329. HONHMe B: -50.2616 330. MeONH NO = 1.28, CO = 1.43, NH = 1.08. CH = I.09, ONH = 110.2; -4I.0869, $30I.I^{\circ}$

33I.	MeONH3+	NO = 1.28, CO = 1.367, CH = 1.119,
	*	NH = 1.07, $CON = 105$; $-4I.5665$
332.	MeONHMe	NO = 1.43, $CO = 1.43$, $NC = 1.47$,
		CH = 1.09, $NH = 1.011$, $HNC = 108$, $HNO=105$,
		HCH = 109.5; -49.7207, 286.0
333.	MeONH_Me+	B; -50.1762
334.	MeONMe2	NO = 1.28, CO = 1.43, CN = 1.47,
	-	CH = I.09, $CNC = CON = HCH = 109.5$;
		-58.4508, 314.8
335.	MeONHMe,+	B. NOH = 105; -58.9523
	2	
		Серосодержащие основания
336.	SH	SH = 1.4; -II.5579, I97.0
337.	SH	SH = 1.46; -II.5933, 475.7
338.	Has	SH = 1.45, HSH = 92; -I2.3524, I49.3
339.	H ₂ S ⁺	BII.8630
340.	H ₂ S ⁺	SH = 1.346, HSH = 120, Планарная;
	,	-12.5903
341.	Mes	CS = 1.78, $CH = 1.104$, $HCS = 120$;
		-20.2755, 470.0
342.	MeSH	CS = 1.82, $SH = 1.45$, $HSC = 100.3$;
		-21.0242, 181.0
343.	MeSH2+	B; -2I.3I24
344.	Mess	CH = I.0I, CS = 1.82, CSC = 105,
	2	HCH = 109.5; -29.6749, 206.I
345.	Me_SH+	$B_{s}SH = 1.35$, $CSC = 120$; -30.0033
346.	H ₂ S ₂	SH = 1.35, $SS = 2.06$, $HSS = 92$;
		-23.5036, 186.8
347.	HSSH2+	SH = 1.35, $SS = 2.06$, $HSS = 120$;
	++	-23.80II, 4.2
348.	H2SSH2	в; -23.8078
349.	SF	SF = 1.6; -38.58I6
350.	SF	SF = 1.6; -38.6273, 458.5
351.	FSH	SF = 1.33, SH = 1.59, FSH = 98; -39.3586,
		49.9
352.	FSH2+	SF = 1.33, SH = 1.59, SHF = 109.5;
		-39,4381

353. F2S	SF = 1.59, SFF = 98; -66.3934
854. (CN) s	CN = 1.16, CS = 1.70, OSC = 108, SCN = 180;
L	-47.7828
355. (CF3)2S	CF = 1.332, CS = 1.82, CSC105,
, -	FCF = 109.5; -I9I.6420, I63.9
356. (CF3)2SH+	B, SH = 1.35, CSC = 120; -I9I.903I
357 . CF 35	CS = 1.83, $CF = 1.332$, $SCF = 108.8$;
,	-I0I.2793, 427.I
358.CF.SH	B, SH = 1.33, CSH = 100.3; -IOI.7878
359.01,S	SC1 = 2.0, C1SC1 = 103; -43.6963, I63.4
360. C1,SH+	SC1 = 2.0, SH = 1.35, C1SC1 = C1SH = 120;
2	-43.9570
361. HSCH_SiMe	SH = 1.33, $SC = 1.82$, $CH = 1.09$; $CSi = 1.87$,
	HSC = 100, CSiC = 109.5; -52.7925
362. NCSCH_C1	NC = 1.216, $SC = 1.56$, $CS = 1.82$, $CH = 1.09$,
-	ClC = 1.76, $HCH = HCC1 = 109.5$, $CSC = 105$;
	-54.1276, 184.0
363 NCSHCH_C1	$B_{\rm s}$ SH = 1.35, HSQ = 120; -54.4207

CN -OCHOBAHIA

364. CN	CN = 1.169; -I8.II74, 263.4
365. CN+	CN = 1.169; -17.5343
366. CN	$CN = 1.2; -I8.I796, 593.0^{\circ}$
367. HCN	$CH = I_{.092}, CN = 1.191; HCN = 180;$
	-19.1565, 279.6 ⁰
368. HCN+	в; -18.5370
369. HCNH+	CH = I.IO, CN = 1.20, NH = 1.07; -I9.60I9
370. NCCH2	CO = I.42, $CH = I.IO$, $HCH = I2O$, -26.9867 ,
	583.9 ⁰
37I. MeCN	CN = 1.16, $CC = I.46$, $CH = I.I$, $HCC = I09.5$;
	-27.9168, 305.2 ⁰
372. MeCNH ⁺	NH = 1.038, $CN = 1.20$, $CC = 1.52$, $CH = 1.09$,
	HNC = 180; -28.4030
373. FCN	CN = 1.19, CF = 1.319; -46.1376
374. CICN	$CN = 1.191, CC1 = 1.66; -34.5622, 280.4^{\circ}$
375. CICNH+	CN = 1.2, CC1 = 1.63, NH = 1.04; -35.0088

376. CF3CN	CN = 1.191, CC = 1.425, CF = 1.343, FCF = 109.5; -IO8.8498; 250.40
377. CF3CNH ⁺	CN = 1.266, $NH = 1.072$, $CF = 1.332$, CC = I.425, $FCF = 109.5$; $-I09.248I$
.378. C13CCN	CN = 1.16, CC = 1.46, CC1 = 1.76, CICC1 = 109.5; -74.1597, 298.60
379. с1 ₃ ссин ⁺ 380. гсн ₂ си	CN = 1.20, CC = 1.46, CC1 = 1.76; -74.6344 CN = 1.16, CC = 1.46, CH = 1.1, CF = 1.332, FCH = 109.5; -54.9I3I, 303.I
381. FCH2CNH+	CN = 1.20, $CC = 1.46$, $CH = 1.1$, $CF = 1.332$, NH = 1.04; -55.3964
382.ClCH2CN	CN = 1.16, $CCl = 1.76$, $CC = 1.46$, HCCl = 109.5; -43.30II, 306.4 ⁰
383. ClCH ₂ CNH ⁺	CN = 1.2, NH = 1.04, CC = 1.425, Cll = 1.76, CH = 1.072, HCCl = 109.5; -43.789I
384. Cl ₂ CHCN	CN = 1.16, $CC = 1.46$, $CH = 1.09$, $CC1 = 1.76$, C1CC1 = 109.5, -58.7240 , 302.3
385. C12CHCNH+	CN = 1.20, $CC = 1.46$, $NH = 1.04$, $CCl = 1.76$; -59.2055
386. CNCH2CN	CH = I.09, CC = I.52, C = N = 1.16, HCH = I09.52-45.6805, 290.5
387. CNCHCNH ⁺	$CH = I_009$, $CC = I_052$, $CN = 1.16$, $NH = 1.04$; -46.1432
388. (NC)2CH	$CH = I_{\bullet}09, CC = I_{\bullet}52, C \equiv N = 1.16; -44.7300, 596.7^{\circ}$
389. (CN) ₂ 390. NCCNH ⁺	CN = 1.191, $CC = I.40I$; -36.9553, 282.8 ^o CN = 1.16, $CC = 1.39$, $CN = 1.2$, $NH = 1.04$; -37.4042
391. H ₂ NCN	C=N= 1.191, CN= 1.375, NH= 1.071, HNH=HNC= 110.6; -31.6577, 298.5
392. H2NCNH ⁺	C = N = 1.20, NC = 1.35, NH = 1.04(NH ₂), NH = 1.01, HNH = 120; -32.1332
393. Me ₂ NCN	$C \equiv N = 1.191$, $NC = 1.375$, $CN = 1.408$, CH = I.II9, $CNC = HCH = 109.5$; -49.0606, 309.4°
394. Me_NCNH+	B, NH = 1.04, CNH = 120; -49.5535

395.	H ₂ C=CHCN	CN = 1.16, $CC = I.44$, $C = C = I.337$,
	-	$CH \Rightarrow I.07I, HCH = CCC = I20, CCN = 180;$
		-34.8471
396.	MeSCN	$CN = 1.216$, $CS \approx 1.56$, $SC = 1.82$,
		CH = I.09, $CSC = 105$, $NCS = 180$; -38.7066 ,
		304.4
397.	MeSCNH	B , NH = 1.04; CNH = 120; -39.1914
		УГЛЕРОДНЫЕ ОСНОВАНИЯ
308	C	-6 1650
399	CH	$CH = 1.09 \cdot -7.1570 \cdot 277.4$
400	CH-	CH = 1.03, -1.1010 , $511.4CH = 1.094$ HCH = 108.6. -8.1454 328.7
40T.	CH_+	CH = 1.09 HCH = $120: -7.5988$
402.	CHo	CH = 1.1, $HCH = 140$; -8.0466 , 672.0
403.	CHo	$CH = I_{1}I_{1}$ HCH = I20: -9.1172, I88.2
404	CHo+	B: -8,6690
405.	CHO	CH = I.I3. $HCH = I20$: -9.0497. 669.3 ⁶
406.	CH	CH = I.09, $HCH = I09.5$; $-I0.II60$
407.	CH4+	CH = 1.09, HCH = 109.5; -9.4170
408.	CO	CO = I.I9I; -25.0620, 282.7
409.	HCO+	CO = I.I9I, CH = I.I2; -25.5I00
410.	HCO	B; -25.8885, 289.4(C)
4II.	H ₂ CO ⁺	B, HCH = 120; -26.3495
412.	FCH	CH = I.097, CF = 1.384, HCH = FCH = 120;
		-36.0153, 632.4
413.	FCH 3	CH = I.097, CF = 1.384, HCH = FCH = 109.5;
		-37.0239
414.	CF3CH2	CH = I.09, CC = I.54, CF = 1.332,
		FCF = 108.8, HCF = 120; -98.7866, 580.8
415.	CF3CH3	B; -99.7129
416.	(CF3)3C	CH = 1.09, CC = 1.54, CF = 1.332, CCC = 120,
		FCF = 108.8; -278.3269, 498.3
417.	(CF'3)3CH	B , $UUU = HUU = 109.5$; -279.1200
418.	CF3	UF = 1.32, $FUF = 113.5$; -50.1430
419.	UF'3	UF = 1.37; -90.1000, 573.0
420.	HCF'3	UF 1 24 FOF 100 F. TTO TTT2
421.	4	UF = 1.34, FUF = 109.3; -110.1113

422.	HC ≡ C	CC = I.205, CH = I.092; -I4.3529, 622.6
423.	$HC \equiv CH$	в; -15.3446, 256.3
424.	$H_{2}C = CH^{+}$	CC = I.28, CH = I.II, HCC = I20; -I5.7528
425.	$MeC \equiv C^{-}$	C = C = I.205, CC = I.425, CH = I.II9;
		-23.0952, 617.6
426.	MeC ≡ CH	CH = I.092, C = C = I.205, CC = I.425,
		CH = I.II9; -24.0790
427.	PrCEC	См. № 425; -39.4232
428.	PrCECH	B; -4I.4759
429.	t-BuCEC	B; -49.1852, 612.9
430.	t-BuC=CH	B; -50.1615
43I.	CF3CEC	B; CF = 1.343, FCF = 109.5; -I04.II80,
		579.8
432.	CF3CECH	B; -I05.04I6
	1	

PACHOE

433. H	-05275
434. H	-0.5275, 594.6
435. H ₂	HH = 0.74; - I.4746
436. H ₂ ⁺	HH = 0.746; -I.4747
437. CĨ	-16.0467
438. C1 ⁺	-15.4642
439. C1	-16.1043, 470.2
440. HC1	HCl = 1.35; -I6:8534, II3.5
441. H_C1+	HCl = 1.35, HClH = 180; -I7.034I
442. HC12+	HCl= 1.6; -I5.2756
443. C1 ₂	ClC1=2.0; -32.4929, 78.9
444. Cl ₂ H ⁺	B, HC1 = 1.28; -32.6I86
445. F	-27.549I, I23.I
446. F	-27.4841, 598.0
447. F ⁺	-26.6697, -137.5
448. HF	HF = 1.00; -28.4367,180.0
449. HF+	HF = 1.0; -27.7452
450. HF2+	HF = 2.4; -26.4506
45I. F2	FF = 1.12; -55.6354, I09.2
452. F2	FF = 1.15; -55.2710

453.	F2H+	FF = 1.12, FH = 1.0; -55.8094
454.	PH2	PH = 1.52, HPH = 91.5; -8.3818
455.	PH3.	PH = 1.42, HPH = 93.8; -9.1466, 206.9
456。	PH3+	B; -8.6648
457.	PH4+	PH = 1.42, HPH = 109.5; -9.4767
458.	SO2	S0 = 1.432, OSO = 119.5; -47.5508, 278.0
459.	HSO2+	S = 0 = 1.432, $S0 = 1.6$, $OH = 1.022$,
		OSO = HSO = 120; -47.9979

- а -- Принят следующий порядок представления материала: в общем случае вслед за химической формулой соединения следуют длины связей (в Å), затем валентные углы (в градусах), ШЦЦІ/2 полная энергия (в атомных единицах, с точностью до четвертого десятичного знака) и, как правило, сродство к протону соответствующего основания (в ккал/моль, с точностью до одного десятичного знака), вычисленная из данных этого же Приложения по формуле (I) в тексте.
- б -- Указанное соединение входит в выборку, использованную для вывода уравнения (2) в тексте. ПЩП/2 значения РА для Eto⁻, i-Pro⁻ и t-Buo⁻ заимствованы из работы²⁰, а для Me₂NH, EtNH₂, PrNH₂, t-BuNH₂ и Et₃N из работы²¹.
- в За исключением особо указанных длин связей и валентных углов использованы структурные параметры предыдущего соединения
- г -- Протонирование на центральном кислороде
- д -- Протонирование на терминальном кислороде
- е -- Протонирование на кислороде ОН-группы
- ж --- Протонирование на кислороде N = 0 связи
- з -- Протонирование на кислороде С1 = 0 связи
- и -- Циклическая протонированная форма
- й -- В этот раздел включены и некоторые отрицательно заряженные СN-замещенные углеродные основания -- карбанионы СН-кислот.

Реакц. способн. орган.соед.,т.18, вып. 1(65), 1981

УДК 541.5 + 541.6

РАСЧЕТЫ МОЛЕКУЛ МЕТОДОМ ППДП/2 2. ПОТЕНЦИАЛЫ ИОНИЗАЦИИ

И.А. Коппель, У.Х. Мёльдер, Р.И. Пиквер Лаборатория химической кинетики и катализа Тартуского госуниверситета, г. Тарту, ЭССР

Поступило 15 января 1981 г.

Проведены расчеты различных классов молекул как в основном состоянии,так и молекулярных ионов и радикалов полуэмпирическим методом ППДП/2. В рамках теоремы Куупманса существует довольно общая линейная зависимость между значениями потенциалов ионизации (IP), определенных из фотоэлектронных спектров (PES), и энергиями МО, вычисленными указанным методом. В хоройсем согласии с установленной ранее зависимостью между экспериментальными значениями сродств к протону (PA) и IP показано также существование линейной зависимости между расчетными значениями PA и энергией молекулярной орбитали, максимально локализованной на реакционном центре,

Среди полуэмпирических методов SCF MO расчета молекуля_рных систем наибольшее распространение нашли методы с использованием приближения полного пренебрежения дифференциальным перекрыванием (ПЦДД). Чтобы иметь возможность непосредственного сравнения результатов расчетов различных авторов, в данной работе сохранена оригинальная расчетная схема со стандартной параметризацией Попла-Добоша¹. Использованная геометрия и достигнутая в расчетах полная энергия опубликованы в предыдущей публикации данной серии². Не имея возможности комплексной оптимизации всех параметров для относительно больших молекул, оптимальная геометрия уточнятась в первом приближении по минимуму потенциальной энергии методом проб и ошибок, варьируя длины связей и величины валентных и конформационных углов в непосредственной близости к реакционному центру. Выполнены расчеты молекулярных систем как с закрытой (молекула в основном состоянии, ион различной зарядности), так и с открытой (молекулярные ионы, радикаль, некоторые атомы) электронной оболочкой.

В первой публикации² проведен анализ результатов расчета методом ППДП/2 сродств к протону молекул и анионов и сравнение с экспериментально определенными энтальпиями реакции

И

$$B + H^{+} \longrightarrow BH^{+}$$
$$A^{-} + H^{+} \longrightarrow AH$$

В работах^{3, 4} авторами данной статьи аналогичная проблема обсуждалась в рамках метода ab initio с использованием систем программ GAUSSIAN-70. В данной работе внимание сконцентрировано на исследовании возможности расчета потенциалов ионизации молекулярных систем в рамках ППДП/2.

Существует два различных подхода к данной проблеме. С одной стороны, IP можно вычислять как разницу энергии исходной молекулы и энергии полученного в результате ионизации катион-радикала

$$IP = E_{tot} (M) - E_{tot} (M^{+})$$
(1)

Такой подход ведет к сложным расчетам возбужденных состояний молекулярных ионов в случае высших IP. При сравнении возбужденных состояний существенную роль играет различие в энергиях корреляции, которая в одноэлектронном приближении не принимается в учет. Некоторые первые IP, вычисленные согласно уравнению (I), представлены в табл. I. Там же приведены экспериментальные IP и энергии высших занятых МО ε_{I} . На рис. I для некоторых простых молекул изображена зависимость вычисленных таким образом IP от их экспериментальных величин значений. Линейный регрессионный анализ первых вертикальных IP для соединений из табл. I приводит к результату:

$$IP_{T} = 0.976(0.063) \Delta \cdot E - 2.278(0.970)$$
 (2)

Таблица I

Энергии ионизации молекул <u>A</u>E (в эВ), вычисленные в виде разностей в полных энергиях исходной молекулы и катмонрадиката

IF	Соединение	AE	-E4	IPIO	
I.	FOH	16,71	16,24	13,0	
2.	HCN	I6,85	I7,98	I3,60	
3.	02	I4,59	I4,85	12,31	
4.	HO	I4,95	17,80	12,61	
5.	NH	13,26	16,14	10,92	
6.	OH	17,21	18,83	13,17	13,36
7.	PH.	I3,II	13,19	I0.60	
8.	HS	13,3I	13,39	10,47	
9.	cóz	15,36	15,70	13,78	
IO.	NO	12.47	12,65	9,56	
II.	HF	I8,8I	21,12	16,03	
I2.	H_CO	13,27	· 14,82	10,88	
I3.	нсо	13,29	II,82	9,8	9,88
I4.	NH	I5,4I	16,32	13,10	
I5.	NH2	14,20	15,85 -	II,4	
I6.	CN	15,86	15,94	14,20	
17.	CH3	12,19	13,18	9,84	
I8.	CH2	13,86	15,2	10,40	
19.	F	23,92	23,92	17,42	
20.	Cl	15,84	15,84	I2,97	
2I.	CO	I7,41	I7,5I	14,02	
22.	NF3	15,50	16,72	13,73	
23.	FCN	16,92	17,07	13,65	
24.	F ₂ O	15,82	16,37	13,25	
25.	N ₂	18.35	18,28	15,76	
26.	F2	17,66	19,18	15,82	
27.	012	14,21	14,32	II,57	
28.	HC1	15,00	15,44	12,75	

а - энергия высшей занятой МО с обратным знаком;
б - первый вертикальный потенциал ионизации.

$$r = 0.952$$
, $s = 0.59_{3B}$, $IP_{max} = 7.62_{3B}$, $s\% = (\frac{s}{IP_{max}})$.

$$\cdot$$
 100 = 7.7, n = 26,

где г – коэфициент корреляции, в – стандартное отклонение, IP_{max} – максимальный диапазон измерения IP_I, п – число точек.



Рис. I. Сопоставление энергии ионизации, вычисленной в виде разности энергии молекулы и катион-радикала с первыми вертикальными IP.

Как здесь, так и в дальнейшем погрешности регрессионных коэфициентов приведены в скобках. В уравнении (2) описываются также и данные по некоторым радикалам, IP которых известны лишь грубо-приближенно. По трудно объяснимым причинам явно отклоняется от общей зависимости точка для атома фтора.Вполне понятно отклонение CH_4 , $H_2C = CH_2$ и др., для которых ионизация происходит за счет электронов от связывающих МО и ожидается искажение геометрии по сравнению с исходным состоянием.

Другой подход к вычислению IP молекул состоит в использовании теоремы Куупманса⁵, по которой вычисленная SCF энергия МО для молекулы с закрытой оболочкой приблизительно равна энергии ионизации электрона с этой орбитали с обратным знаком. При этом предполагают, что МО остается неизменным при переходе от молекулы к катион-радикалу, возникшему в результате ионизации. Другими словами, предполагают, что удаление электрона из электронной оболочки не вызывает ее реорганизации. Видимо увеличение степени локализации МО приводит к повышению энергетического вклада этого эффекта. Стабилизация катион-радикала из-за реорганизации оболочки приводит к повышенным значениям IP. Так как в данной работе главное внимание уделяется соединениям с неподеленными парами электронов, МО которых, как правило, сравнительно хорошо локализованы на определенном атоме, вклад энергии реорганизации может быть значительным. Возможно, именно это и является причиной того, что применение теоремы Крупманса для набора IP из таблицы I приводит к худшему, чем в случае предыдущего подхода (см. уравнение (2)), согласию между теорией и экспериментом. Уравнение (3) получено на базе той же выборки IP из табл. I, которая использовалась при выводе уравнения (2):

 $IP_1 = 0.790(0.086) \mathcal{E}_1 - 0.021(1.366)$ (3)

r = 0.883, s = 0.903B, s% = 14.5, n = 26,

где 💪 - энергия высшей занятой МО молекулы (НОМО) в эВ.

Применение теоремы Куупманса связано также с предположением об отсутствии различий в энергиях корреляции электронов исходной молекулы и катион-радикала. Вероятно, в катион-радикале эта энергия больше, что приводит к заниженным значения IP. В предельном случае точного выполнения теоремы Куупманса (указанные эффекты постоянны и полностью компенсируют друг друга) должно выполняться равенство IP - ESCF Для больших молекул теорема Куупманса выполняется в общем лучше, т.к. в них, как правило, чаще наблюдается делокализация MO, а также эффекты корреляции выравниваются в таких молекулах в большей степени из-за низкой симметрии.

Ради общности, для проверки соблюдения теоремы Куупманса при статистической обработки данных, использовалась линейная зависимость типа

$$IP = \mathcal{L}_{SCF} + \beta, \qquad (4)$$

где \mathcal{L} и β - постоянные. Формально такая зависимость должна, видимо, реализоваться в случае постоянства или линейной зависимости разности названных реорганизационных и корреляционных эффектов от IP. Применимость зависимости (4) проверена в пределах гомологических рядов соединений с неподеленными парами электронов. В таком случае разумно предположить либо постоянство, либо регулярное симбатное изменение вышеуказанных эффектов. Так статистическая обработка первых вертикальных IP спиртов, простых эфиров и Li₂O приводит к уравнению (5)

 $IP_{I} = I.008(0.043)\mathcal{E}_{4} - 4.025(0.63I)$ (5) r = 0.982, s = 0.263B, $IP_{max} = 6.833B$, s% = 3.8, n = 22.

Соответствующая уравнению (5) прямая представлена на рис. 2. Точка для воды отклоняется явно от этой прямой в сторону слишком высоких значений НОМО. Аналогичные зависимости для альдегидов и кетонов, а также для третичных амимов выражены уравнениями (6) и (7) и изображены на рис. 3 и 4. Любопытно, что уравнению (6) удовлетворяет также значение для 0₂, но не CO₂.

$$IP_{\rm T} = 0.932(0.085)\boldsymbol{\xi} - 2.350(1.230) \tag{6}$$

Таблица 2

Фотоэлектронные спектры молекул и ШДП/2 энергии МО^{а,б}.

NR III	Соединение	Ли ра ра	ге- гу- а	ФЭС и	энергі	ии МО -	- 81		
Ι.	H ₂ O	II	I2.6I	I4.73	I8.55	32.2			
	2	В	I7.80	I9.07	20.61	39.14			
2.	MeOH	12	I0.96	I2.62	I5.2I	I5.64	I7.62		
		В	15.13	16.03	I9.85	22.95	23.84		
3.	EtOH	I3	I0.65	12.10	I3.30	I3.90	I5.96	I7.48	
		в	I4.80	I5.82	I7.23	I8.47	20.23	23.6I	
4.	FOH	I4	I3.0	I4.8	I6.0				
		В	I6.24	17.12	24.18				
5.	CICH	I5	II.22	I2.27	I4.6	I5.6			
		В	I4.92	15.10	I7.58	19.17			
6.	HC CCH_OH	I 6	I0.59	I0.92	II.53	I3.40	16.26	I7.5I	I8.58
	-	В	I4.5I	15.54	I7.0I	I7.35	20.3I	22.87	24.61
7.	CF3CH_OH	I6	II.70	13.29	I5.35	I6.46	I7.0I	18.0I	
	, _	В	I5.7I	I6.II	I8.76	I9.53	I9.69	21.15	
8.	(CF3)2CHOH	I6	I2.26	I3.65	I5.8I	16.72	I7.4I		
		B	15.29	16.82	18.91	I9.88	20.07		
9.	(CF3) 3CCH 20H	1 T6	TT 69	12 00	T4 TO	T5 77	T6 50	TT AG	
		10	11.00	15.09	14.19	10.71	10.00	17.40	
TO	CE C(CH) H	T6	10.80	TT QT	10.90	17.02	19.40	20.20	
10.	or 30(01)21	IU	10.00	16.79	17.40	10.00	10.05	20 24	
TT.	H.O.	17	II 51	12.56	15 26	17.35	19.00	20.04	
***	-2-2	B	15.00	15.14	21 49	23.96			
12.	MeoO	T8	10.04	TT.9T	13.43	14.2	16.5		
_	2	В	I4.44	16.16	16.50	19.39	21.52		
I3.	Et_O	19	9.6I	II.08	II.92	16.23	19.67		
	2	В	I3.66	15.02	15.23	I5.34	16.77	18.46	
			19.40	2I.49 ^I	23.47				
I4.	tBu ₂ O	17	9.16	I0.24	I0.95				
	L	в	I2.6I	I2.87	I3.99	I4.55	I4.80		
I5.	MeOSiMe.	I6	9.85	I0.64	I2.33	I3.8		2	
	-	В	I3.6I	I3.79	I4.70	I4.95	17.34	I7.92	I8.09

89

12

I6.	(MeaSi) 0	I6	9.69	I0.54	I2.2I	I3.84			
	2 2	в	I3.6I	I3.63	<u>13.96</u>	13.99	I4.29	16.12	I6.59
			16.73	I6.80					
I7.	F_0	20	I3.25	16.10	I6.44	I8.50	19.55 ⁴	20.7	
	2	в	16.37	I9.79	20.73	22.95	27.56		
18.	C1_0	2I	II.02	12.37	I2.65	I2.79	I5.90	I6.65	17.68
	2	В	I4.52	I4.60	I5.37	I5.55	I9.90	20.33	21.30
I9.	CF_OF	12	I3.63	I5.35	I6.6	17.5	I9.0	20.I	
	2	B	I7.50	I7.63	20.5I	20.62	22.10	22.49	
20.	CF_CH_CMe	16	I0.69	I2.38	13.80	I4.40	I5.49	16.70	17.18
	5 2	В	15.16	15.20	16.96	I8.69	I9.44	<u>19.73</u>	20.52
	-		21.08	21.30	21.95				
2I.	CF3CH2OEt	16	I0.27	I0.38	I0.56	12.26	13.2	15.49	16.67
	, -	В	14.12	I4.94	I5.68	16.99	17.57	19.58	19.79
22.	Me280	22	9.0I	10.17	12.57	I3.4 0	I3.9	I5.35	
	-	В	II.35	15.14	16.67	I6.89	19.24	19.38	
23.	F280	23	12.58	I4.0	I4.75	I5.93	I6.6	16.95	18,3
	-	B	16.72	18.19	18.38	19,68	20.7	21.58	22.97
24.	01280	23	II.07	II.89	12.15	12.53	I3.I	15.10	16.25
			I6. 6						
		В	14.26	I4.3I	15.09	15.59	16.86	17.66	19.2I
			19.98						
25.	HCOCH	24	II.52	12.5	I4.8	15.8	17.2		
		B	14.88	15.09	17.36	21.69	21.69	23.34	
26.	MeCOCH	24	10.86	12.11	I4.0	14.2	16.30	17.I	
		B	14.08	14.16	16.30	18.60	18.70	22.23	23.02
27.	EtCOCH	24	10.72	12.04	12.69	I3.4I	13.8	14.63	15.2
			16.53	17.04					
		B	13.30	14.33	16.23	16.42	17.39	18.44	21.99
			24.09				70 0	70 5	70.0
28.	OF 300CH	24	12.0	13.2	14.9	15.8	16.7	17.5	18.0
			19.7	TC EE	CO 171	20 00	OT 04	97 69	OT DC
		B	14.93	10.00	17.93	20.07	21.24	21.03	21.76
00		05	ZZ.23	TT EE					
29.	HCOOMe	20	11.02	CG.11					
		B	14.02	14.90					

30.,	HCOOCH_CF_	16.	II.65	I2.09	I3.75	14.52	15.26	I7.09	19.4I
	2 3	в	I5.0I	I5.56	I6.48	17.75	I8.66	19.63	19.88
			21.28	21.39	23.02				
3I.	H_CO	II	I0.88	I4.39	16.0I	16.60			
	2	в	I4.82	17.86	20.II	24.67			
32.	MeCHO	26	10.26	13.24	14.15	15.34	16.47	19.,I	
		в	I3.9I	I5.4I	17.14	20.76	23.17	23.60	
33.	tBuCHO	27	9.82	I2.0	I2.6	I3.4	I4.I	I5.6	I6.5
		B	13.20	14.50	I4.86	16.89	17.17	18.II	I8.4I
			20.2I	20.50					
34.	CF 3CHO	I6	II.66	15.27	I5.65	I6.34	17.10	I7.58	I9.4
	,	В	15.09	18.19	19.19	I9.9 I	20.24	21.52	21.56
			22.49					-	
35.	CC13CHC	I 6	I0.88	II.62	I2.07	I2.68	13.03	I4.47	15.62
		B	I3.54	14.13	14.14	I4.85	15.58	15.59	I6.25
			I6.65	17.27	I7.6				
			I7.93	I8.44	2I.46	22.15	22.42		
36.	MegCO	26	9.70	12.59	I3.4I	14.04	I4.8 ^r	I5.6	I6.I ^Г
	1.2		I6.6 ^r	18.I					
		B	I3.25	I5.3I	I6.99	18.18	I9.73	22.38	
37.	F_CO	20	I3.6	I4.6	16.6	17.2	19.15	I9.8	2I.I
	-		23.4						
		В	17.28	I7.39	I9.89	21.47	22.20	24.69	26.46
			26.58	28.07					
38.	C12C0	28	II.83	I2.6	13.05	I3. 50	16.15	I6.73	17.II
			I9.48			1000			
		B	I3. 76	I5.2I	15.49	15.57	20.76	22.II	23.12
			24.33						
39.	(CF3)200	20	I2.09	16.0	16.5	17.I	18.4		
		B	14.74	18.58	19.02	20.36	20.44	20.49	20.85
			21.48	21.2	22.9	26.0			
40.,	FCH2COMe	I6	10.20	12.60	13.61	15.19	I6.89	I7.72	19.18
		B	I 3.4 9	15.7I	16.83	17.39	I9.6I	20.32	21.19
4I.	CF3COMe	16	I0.94	13.74	14.25	15.64	16.44	17.25	18.04
		B	I4.28	I6.2I	17.40	19.53	19.79	20.64	21.18
42.	(F2HC)2CO	16	II.23	I4.49	15.91	I7.48	19.93		
		B	I4.27	17.30	18.32	18.4I	19.65 ^r	20.35	20.67
			21.04	21.87					

43.	CC13CCCF3	16	II.19	12.16	12.51	I2.8I	13.33	I4.49	15.74
		B	13.93	14.48	14.51	15.20	15.87	I5.97	16.23
			I6.4I	17.44	18.3I	17.82	I8.76	20.19	20.63
			21.63		-				
44.	00	II	14.02	16.92	I9.69				
		B	I7.5I	20.II	24.46				
45.	NH 3	29	I0.92	I5.8	16.8				
	,	B	16.14	19.58	I9.89				
46.	MeNH	30	9.64	I3.22	I4.42	I5.45	I6.85		
	2	в	I4.26	I6.57	18.83	22.23	23.56		
47.	MeaNH	31	8.94	12.64	13.27	I3.85	I5.05	I5.49	16.70
	2	в	12.91	14.64	17.70	17.90	21.01	23.63	25.98
48.	MeaN	32	8.45	12.36	I2.88	I3.8I	15.88		
	2	B	12.11	14.52	16.92	17.25	17.98		
49.	FONH	33	I2.36	15.37	15,54 ^I	15.98	I8.0I	19.0 ^г	19.77
	6	B	15.50	18.87	19.97	21.96	25.62		
50.	NF	34	13.73	I6.45	16.55	17.52	19.71		
	2	B	16.72	19.96	20.07	21.60	22.94		
51.	CF_CH_NH_	16	I0.35	I3.86	15.18	16.91	17.70	I9.I9	20.29
	3 2 2	B	I4.57	I5.95	I8.72	19.37	I9.8I	20.12	21.02
			21.52						
52.	(CF) NO1	35	II.45	13.0	I4.30				
	24	B	15.63	I6.0I	17.45				
53.	CNCH_NMe_	16	9.22	12.14	12.62	I2.98	13.74	I4.48	
	2 2	B	12.96	I4.80	I4.94	I6.08	I7.05	I7.83	I7.85
			16.73	I7.5I	20.4	20.47	20.82	24.56	
54.	CINH	36	I0.52	II.92	I3.50	I5.72	I7.50		
	2	B	14.10	I4.58	I6.5I	I8.75	21.33		
55.	CL_NH	36	10.56	II.88	I2.39	I2.50	14.51	I6.II	17.39
	2	В	14.03	I4.33	I4.99	15.31	I7.88	I8.29	20.93
56.	NOL	36	I0.69	II.66	I2.08	13.02	I5.4I	I6.70	
	3	B	13.28	I3.79	15.23	I6.45	19.52	20.67	
57.	MeNHC1	36	9.8	II.52	[2.42]	13.68	15.05 ^r	I5.75	I6.99
		B	13.66	I4.33	I4.96	I6.65	I9.49	22.12	
58.	Me_NC1	36	9.25	II.19	I3.2	I3.6	I4.3	I5.9	
	2	B	13.17	14.17	14.3	16.34	16.7I	19.42	21.88

59.	MeNC12	36	I0.0I I6.53	II.45	II.96	12.14	13.2	I4.II	15.54
		B	I3.5I 22.32	I4.07	14.62	I4.97	16.12	16.62	20.06
60.	HCN	37	I3.60	I3.82	I9.9				
		в	I7.98	18.17	26.17				
6I.	MeCN	38	12.18	I3.II	15.15	I7.4			
		в	I5.36	I7.42	22.79	23.15			
62.	FCN	39	I3.65	I4.56	I9.3				
		B	I7.07	19.22	24.99				
63.	CICN	40	I2.37	I3.8 0	I5.37	19.0			
		в	I4.93	I7.80	20.05	22.09			
64.	FCH_CN	I6	12.92	13.25	I3. 60	I4.58	I4.94		
		в	I5.60	16.74	17.26	19.71	I9.96		
65.	C1CH2CN	4 I	I2.05	I2.9	I3.59				
		В	I4.45	15.04	16.37				
66.	C12CHCN	I6	12.14	12.63	13.43	13.92	I6.38		
		В	14.19	I4.65	15.29	16.12	17.31 ^r	18.65	
67.	CCl_CN	I6	II.94	12.27	I2.69	I3.0 6	I3.87	I6.99	18.38
	0	В	I4.II	I4.7I	15.04	15.52	17.20	19.15	21.91
68.	CNCH2CN	42	12.70	13.05	13.57	13.59	I3.89	I4.02	17.28
		В	I4.89	15.60	I5.77	17.63	I8.53	19.08	25.5I
69.	Me2NCN	43	9.44	II.87	I2.55	I2.79	I4.0	I4.7	I6.5
			I8.3						
		B	13.20	15.12	15.60	17.02	18.00	19.12	19.43

а - уравнениям (5) и (7) также удовлетворяют следующие значения IP_I (в скобках указано значение энергии высшей занятой MO): Li20 6.8(-10.83), FCH_2CH_2CH II.05(-I4.96), PrOH IO.52^{I3}(-I4.52), ClCH_2CH_2CH IO.85^{I6}(-I4.I3), MeCOEt 9.52²⁷(-I3.31), Me2OCF 9.99(-13.62), FCH_2CH_2NH_2 9.86(-I3.80), Mt_3N 8.19(-I2.06), F_2CHCH_2NH_2 10.15(-I4.32), Mt_3N 8.51(-I2.57), t-BuNH_2 8.83(-I3.I4), CF_3CH_2NMe_2 8.98(-12.70), (Me_2NCH_2)_2 8.3^{I6}(-I2.I4); в ур.(8), кроме вышеуказанных, включены также следующие IP_I: CCl_3CH_2OH II.34^{I6}(-I3.75), Me_3SiCl

I0.58(-I3.8I), 0₃ I2.75⁴⁵(-I4.43), 0₂ I2.305⁴⁴ (-I4.85), Cl₂CHOMe I0.98¹⁶(-I3.48), CCL.Me₂CCH I0.7¹⁶(-I3.48), (CF₃)₂COH I2.58¹⁶(-I5.20), (цикло-C₃H₂)₂CO 9,27¹⁶(-I2.3I), N₂ I5.76(-I8.28), N₂H₄ 9.93¹⁶(-I2.42), Me₃SiCH₂SH 9.0(-I2.05), Me₂S 8.65(-II.68), (CF₃)₂S II.II(-I4.83), Cl₂S 9.7 (-I2.26), CF₃SH II.35(-I4.25), Me₃SH 9.44(-I2.44), H₂S I0.47(-I3.39), H₂S₂ I0.0I(-I2.8I), H₂C = CH₂ I0.5I(-I4.8), Cl₂CH₂ II.4(-I3.99), Cl₃CH II.48 (-I4.09), CCI₄ II.69(-I4.0I), MeC CH I0.37 (-I4.84), CF₃CI I3.08(-I6.24), MeCl II.22⁴(-I4.2I), FCl I2.77(-I5.66), F₂CHCOOEt II.09¹⁶(-I3.95), MeCOOMe I0.59(-I3.96), PrCHO 9.83(-I3.76), CF₄ I6.2(-20.23), NO 9.56(-I2.65), HCl I2.75(-I5.44), F₂ I5.82(-I9.I8), PH₃ I0.6(-I3.I9), MeF I3.05 (-I7.27), MeCF₃ I3.8(-I6.42), HCF₃ I4.80(-I7.69), C₆H₆ 9.24(-I3.89), C₆H₅N 9.66(-I3.05);

- б для последовательных значений МО, подчеркнутых в таблице, вычислено арифметическое среднее;
- в вычислено в этой работе;
- г значение упущено из выборки при выводе уравнений в таблице 4.

Как правило, значения первых вертикальных IP взяты из источников⁴, 6, 10.

 $r = 0.954, \ s = 0.423B, \ IP_{Max} = 4.463B, \ s\% = 9,4, \ n = I4.$ $IP_{I} = 1.199(0.036) \epsilon_{1} - 6.353(0.486) \qquad (7)$ $r = 0.995, \ s = 0.173B, \ IP_{Max} = 5.543B, \ s\% = 3.1, \ n = 13.$

Для первых вертикальных IP 71 соединений различных классов из таблицы 2 зависимость от энергии НОМО выражается общим уравнением (8) (см. рис. 5).





 $IP_{T} = 1.083(0.032) \mathcal{E}_{4} - 4.835(0.471)$ (8)

r = 0.971, s = 0.473B, $IP_{Max} = 8.003B$, s = 5.8, n = 71.

Включение соединений элементов третьего периода ухудшает заметно статистические показатели:

 $IP_{I} = I.009(0.034) \mathcal{E}_{1} - 3.564(0.500)$

r = 0.942, s = 0,569B, IP_{мах} = 8.009B, s = 7.0, n = 108. Интересно отметить, что на параллельную прямую



Рис. 3. Сопоставление энергии HOMO с первыми вертикальными IP для альдегидов и кетонов.

 $IP_T = 0.968(0.104) \epsilon_4 - 4.800(1.986)$

r = 0.983, s = 0.443B, n = 5

ложатся точки H₂O, NH₃ CH₄, HF и H₂. В то же время точки, соответствующие гидрадам элементов третьего периода (HCl и PH₃) находятся на общей прямой (8).

Наклоны прямых приближаются к единице (сравни с⁴). На себя обращает, однако, внимание разница в отрезках ординаты, которые существенно отличаются от нуля.

Метод фотоэлектронной спектроскопии (ФЭС) позволяет определить спектр энергии электронов, удаленных квантами света из электронной оболочки молекулы. Естественно сопоставить эти энергии с расчетными значениями энергии занятых МО. Попытки на разных уровнях сопоставить энергии МО,



Рис. 4. Сопоставление энергии НОМО с первыми вертикальными IP для анионов.

вычисленные квантовохимическими методами, с энергиями, определенными из ФЭС, продолжаются⁷. Такое сопоставление в рамках ab initio расчетов оказывается вполне обнадеживающим.⁴ В данной работе мы попытаемся проверить возможности полуэмпирического метода ППДП/2 и в этом аспекте.

Понятно, что всякий расчет должен, с точки зрения интерпретации ФЭС, правильно предсказать по крайней мере последовательность линий и расстояния между линиями спектра. К сожалению, известны случаи, в которых расчетные методы ППДП/2 МО находятся в последовательности, не совпадающей с расчетной методом ab initio⁸. Известно также, что недостатки теоремы Kyynmanca проявляются особенно заметно в случае энергии внутренних МО. Вычисленный спектр энергии МО молекулы имеет, как правило, изобилие линий по сравнению с экспериментальным ФЭС (только в случае некоторых простых мо-



Рис. 5. Сопоставление энергии HOMO с первыми вертикальными IP для различных классов соединений.

лекул положение обратное). Если вычисленные энергии НОМО относительно мало чувствительны к отклонениям принятой геометрии молекулы от оптимальной, то ситуация может коренным образом меняться при описании всего фотоэлектронного спектра. Все сказанное приведёт к тому, что установление общей зависимости между ФЭС и расчетным спектром энергии МО является весьма сложной задачей. Однако, выбирая ФЭС молекул различных классов соединений с наиболее четко разделенными линиями, можно заметить существование общей зависимости между экспериментальными IP и расчетными значениями энергий соответствующих МО (\mathcal{E}_{calc}). Так как метод ШДШ/2 полуэмпирический, к нему можно относиться не как к методу NO, а как к некому алгоритму вычисления IP молекул и формально сопоставлять значения но порядку. При этом надо учитывать, что, как правило, энергии MO по Куупмансу подходят для идентификации только в том случае, если соседние значения \mathcal{E} не находятся ближе друг к другу, чем I эВ. В случае наличия в расчетвых спектрах линий, расположенных настолько близко друг к другу, что их вряд ли удастся разделить в эксперименте, мы вместо них использовали арифметическое среднее значение. В таблице 4 наряду с экспериментальными ФЭС приведены и рассчитанные методом ШДШ/2 энергии последовательных MO. При этом мы ограничивались, как правило, значениями IP, не превышающими ~ 20 эВ. Сложность анализа более глубоких MO резко возрастает.

Статистическая обработка данных была проведена в координатах линейной зависимости (9), аналогично использованной работе⁴.

(9)

 $IP_i = d \delta_{calc} + \beta$,

где с и β – постоянные. При такой обработке данных следует ожидать, что выборкам с адекватно сопоставленными экспериментальными и расчетными спектрами будут соответствовать корреляции с наивысшими коэффициентами корреляций и наклонным прямой с, приближающимися к единице. Корреляционный анализ всей совокупности данных для 68 молекул из таблящы 2 согласно уравнению (9) приводит к зависимости (10)

 $IP_{i} = 0.90(0.01) \& (calc) - 1.75(0.25)$ (10) r = 0.975, s = 0.53 sB, IP_{i(max)} = II.7 sB, s% = 4.5, n = I92.

В среднем учтено 5 первых линий в ФЭС молекулы.

Таблица З

Результаты статистической обработки ФЭС отдельных молекул с использованием процедуры наименьших квадратов по уравнению (9)^а

	Соединение	e al	ß	r¢	s ^B	n ^r
Ι.	HoO	0.86(0.104)	-1.32(2.523)	0.986	I.82	4
2.	MeOH	0.65(0.10)	I.89(2.0)	0.964	0.31	5
3.	EtOH	0.77(0.07)	-0.18(1.25)	0.984	0.49	6
4.	BOH	0.30(0.18)	8.88(3.41)	0.859	I.09	3
5.	CIOH	0.84(0.10)	-0.78(I.77)	0.985	0.43	4
6.	HC CCH_OH	0.85(0.08)	-2.02(I.44)	0.981	0.71	7
7.	CF CH OH	I.IO(0.IO)	-4.96(I.85)	0.984	0.48	6
8.	(CF.)OHOH	I.04(0.05)	-3.68(I.00)	0.996	0.23	5
9.	(CF) CCH,O	HI.16(0.18)	-5.78(3.17)	0.956	0.72	6
IO.	CF C(OH) H	I.II(0.I2)	-6.10(2.18)	0.982	0.54	5
II.	H202	0.57(0.08)	3.34(I.44)	0.983	0.60	4
12.	Mezo	0.82(0.14)	-1.17(2.41)	0.960	0.78	5
I3.	Eto	I.02(0.05)	-4.10(0.91)	0.996	0.42	5
I4.	t-Bu ₂ 0	0.93(0.05)	-2.68(0.74)	0.998	0.07	3
I5.	MeOSIMe3	0.85(0.14)	-I.90(2.18)	0.975	0.48	4
I6.	(Me_Si)_0	I.27(0.39)	-7.05(5.65)	0.919	0.89	4
17.	FO	0.67(0.05)	2.66(I.I2)	0.991	0.43	5
I8.	cī20	I.04(0.08)	-3.68(I.36)	0.986	0.47	7
I9.	CF3OF	I.06(0.I5)	-4.39(3.06)	0.961	0.73	6
20.	CF CH OMe	0.96(0.05)	-3.98(0.91)	0.999	0.28	7
2I.	CF3CH2OEt	I.18(0.II)	-7.30(I.95)	0.977	0.62	7
22.	Me2S0	0.76(0.13)	-0.03(2.18)	0.944	0.88	6
23.	F2SO	0.89(0.06)	-1.90(1.25)	0.987	0.34	7
24.	cī ₂ so	0.96(0.10)	-2.36(1.71)	0.967	0.60	8
25.	НСООН	0.65(0.10)	2.50(I.8I)	0.960	0.79	6
26.	МеСООН	0.70(0.02)	0.94(0.44)	0.998	0.18	6
27.	EtCOOH	0.58(0.04)	3.56(0.68)	0.986	0.37	9
28.	CF3COOH	0.90(0.10)	-1.60(1.93)	0.966	0.72	8
29.	HCOOCH 2CF 3	I.06(0.06)	-4.I7(I.I0)	0.992	0.38	7
30.	H2CO	0.56(0.19)	3.63(3.63)	0.903	I.35	4

3I.	MeCHO	0.69(0.13)	1.71(2.43)	0.937	I.17	6
32.	t-BuCHO	6.77(0.08)	0.48(I.38)	0.973	0.57	7
33.	CF 3CHO	0.98(0.07)	-3.07(I.27)	0.989	0.39	7
34.	CCI3CHO	0.73(0.04)	I.30(0.62)	0.991	0.35	IO
35.	MegCO	0.87(0.06)	-I.40(I.09)	0.990	0.45	6
36.	Foco	0.81(0.06)	0.I6(I.3I)	0.985	0.63	8
37.	ci,co	0.63(0.05)	3.24(0.92)	0.982	0.55	8
38.	(CF) 00	0.91(0.05)	-I.I9(0.98)	0.994	0.28	6
39.	FCH_COlle	I.I4(0.05)	-5.20(0.95)	0.995	0.36	7
40.	CF3COMe	0.94(0.07)	-2.15(1.28)	0.987	0.43	7
4I.	(FCH) CO	I.08(0.08)	-4.26(I.57)	0.99I	0.50	5
42.	CCI_COCF	0.88(0.03)	-I.02(0.57)	0.995	0.27	IO
43.	CO	0.81(0.08)	0.03(1.59)	0.996	0.38	3
44.	NH 3	.1.51(0.13)	-13.41(2.38)	0.996	0.38	3
45.	MeNH	0.67(0.13)	I.03(2.4I)	0.951	0.98	5
46.	MenNH	0.55(0.09)	3.2I(I.6I)	0.952	0.81	6
47.	MezN	1.06(0.21)	-4.09(3.31)	0.946	1.02	5
48.	FNH	0.74(0.06)	I.20(I.22)	0.990	0.45	5
49.	NF3	0.91(0.09)	-I.73(I.79)	0.986	0.4I	5
50.	CF3CH2NH2	I.29(0.I2)	-7.92(2.33)	0.977	0.79	7
5I.	(CF3) NCI	I.38(0.54)	-9.7I(8.9I)	0.93I	0.74	3
52.	CNCH_NMe_	0.95(0.05)	-2.63(0.88)	0.99I	0.48	9
53.	CINH	0.93(0.08)	-I.94(I.36)	0.989	0.48	5
54.	CINH	0.94(0.09)	-I.96(I.49)	0.978	0.56	7
55.	NC13	0.96(0.08)	-2.3I(I.3I)	0.986	0.43	6
56.	MeNHCl	0.79(6.10)	0.IO(I.62)	0.972	0.71	6
57.	Me2NC1	0.69(0.II)	I.I8(I.90)	0.951	0.8I	6
58.	MeNCla	0.65(0.06)	2.46(0.97)	0.976	0.48	8
59.	HCN	0.76(0.01)	-0.II(0.I7)	0.999	0.05	3
60.	MeCN	0.56(0.15)	3.54(3.01)	0.932	I.03	4
6I.	FCN	0.93(0.17)	-2.82(3.81)	0.967	I.3I	4
62.	CICN	0.88(0.20)	-1.41(3.76)	0.952	I.07	4
63.	FCH2CN	0.45(0.03)	5.81(0.59)	0.992	0.13	5
64.	C1CH2ON	0.75(0.22)	I.32(3.30)	0.961	0.30	3
65.	C12CHCN	0.93(0.04)	-I.05(0.59)	0.998	0.13	5
66.	CC13CN	0.87(0.07)	-0.47(1.19)	0.984	0.49	7
67.	CNCH2CN	0.41(0.03)	6.50(0.63)	0.983	0.31	7
68.	Mezncn	0.87(0.08)	-I.53(I.36)	0.977	0.25	8

- в скобках указаны погрешности регрессионных коэффициентов;
- б коэффициент корреляции;
- в стандартное отклонение;
- г число точек в выборке.

Результаты <u>отдельных</u> корреляций спектров молекул, входящих в уравнение (IO), приведены в таблице 3. При среднем наклоне 0.86 имеются некоторые спектры, для которых наклон явно выпадает из общей закономерности, а стандартное отклонение превышает I эВ. Причиной такому явлению может служить (в большинстве карбонильные соединения и нитрилы) использование при расчетах неполностью оптимизированных геометрий для этих соединений.



Рис. 6. Типичные зависимости между энергией MO и ФЭС для некоторых отдельных молекул.

По своим статистическим характеристикам эти корреляции заметно уступают таковым для ав initio расчетов из работы⁴, хотя, в среднем, линейная зависимость соблюдается довольно аккуратно, что иллюстрируется на некоторых типичных примерах на рис. 6.

В рамках настоящей работы уместно также выяснить характер зависимости между значениями РА и IP молекул в рамках той квантовохимической модели, на которой базируется данный метод расчета. Так как с РА сопоставимы только те величины, которые характеризуют центр протонизации, то теорема Куупманса применялась к энергиям орбиталей, локализованных на центре основности. При определении Спиди для соединений, имеющих несколько равноправных центров ионизации, необходимо учесть расщепление соответствующих орбиталей. В таком случае с РА сопоставлено усредненное значение энергии соответствующих расщепленных орбиталей. Статистическая обработка данных для IIO соединений различной химической природы, зарядности и мультиплетности (кислород- и азотсодержащие, некоторые простые молекулы и др.) приводит к соотношению (II) типа РАпили = а + вышан.

Обнаружена хорошая линейная зависимость между сродством к протону РА, вычисленная методом ШДП/2 и соответствующей энергией молекулярной орбитали, локализованной на центре основности Епппп для указанных соединений.

PA_{IIIIIII} = -0.99(0.01) (II)

r = 0.993, s = 20 ккал/моль, РА_{мах} = 1600 ккал/моль, s% = I,3, n = IIO.

Обработка расчетных данных для I3 соединений серы приводит к регрессионному уравнению (I2), которое определяет прямую, параллельную вышерассмотренному и сдвинутую приблизительно на I30 ккал/моль

$$PA_{\Pi\Pi\Pi\Pi} = I.04(0.04) \mathcal{E}_{\Pi\Pi\Pi\Pi} + 496(II)$$
(I2)

Таблица 4

Расчетные значения сродств к протону РА_{ППШП} (ккал/моль) и энергии высших занятых МО Спицп (эВ)^а

		РАППДП	- 8 111,411		F	РАппдп	-द्वारात्वा
Ι.	0	173.3	20.35	32.	HCONE	309.0	I3.3I
2.	OH	219.8	I8.83	33.	CF_CONH_	260.I	16.82
3.	MeOH	262.4	15.13	34.	(Me N) CO	334.3	I2.94
4.	EtOH	271.8	I4.80	35.	нсобн	297.3	I4.88
5.	LICH	384.4	I2.40	36.	CF-COOH	305.7	14.93
6.	NaCH	409.4	I0.54	37.	FCH_COCH	300.8	I4.46
7.	FCH_OH	242.I	I5.35	38.	HCOOMe	316.3	14.52
8.	CF CH OH	245.4	I6.II	39.	CF3COOEt	296.9	14.20
9.	CCISCECE	252.9	I6.48	40.	HCOOCH CF3	291.5	I5.0I
IO.	FCH_CH_OH	259.6	I4.96	4I.	NCCOOEt	280.4	I4.45
II.	F_CHCH_OH	247.6	I5.99	42.	N	236.I	I6.9I
I2.	CF3CH	228.I	I8.33	43.	NH	225.2	16.32
I3.	MegO	265.2	I4.44	44.	NH2	278.7	15.85
I4.	CF3OH2OMe	284.7	I5.18	45.	MeNH	308.7	I4.26
I5.	MeOSIMe 3	276.9	14.69	46.	CF3NH2	277.4	I6.59
I6.	(CF3)20	217.8	I8.80	47.	MeONE-2	295.8	13.87
17.	Me3NO	353.7	II.OI	48.	H2N(CH2)4NH2	322.7	I3.62
I8.	F3NO	287.I	I5.57	49.	CF3CH2NH2	306.9	I4.59
I9.	H2304	244.2	I5.95	50.	Me ₃ N	315.0	12.11
20.	CF3SO3H	307.8	15.35	5I.	Me2N(CH2)2NMe2	344.5	12.14
2I.	FSÓZH	301.4	15.84	52.	Me2N(CH2)4NMe2	330.4	12.27
22.	HCIO4	234.9	18.08	53.	Me2MCF3	292.2	13.62
23.	02	182.8	20.350	54.	NF3	201.7	16.72
24.	H ₂ CO	245.3	14.82	55.	(CF3) 3N	238.8	17.52
25.	MeCHO	302.6	13.70	56.	Me2NOH2CH	316.3	13.13
26.	CF3CHO	255.4	15.09	57.	N2H4	271.7	14.19
27.	MezCO	321.0	13.25	58.	N2	231.6	18.51
28.	FCO	246.9	17.28	59.	CN	263.4	I5.94
29.	(FCH2)200	298.8	13.82	60.	MeCN	305.2	I5.85
30.	(F_HC)_CO	261.4	14.27	6I.	CICN	290.2	I4.98
31.	FCH_COMe	312.5	I3.49	62.	CF3CN	273.0	I7.35

63.	C1CH_CH	285.7	I4.55	87.	(OF3) 000	512.8	4.68
64.	CICECH	302.3	I4.I9	88.	(CF3) CCH O	523.3	4.48
65.	CCI_CN	298.0	I4.26	89.	(CT) 0 (CE) 0	510.5	4.97
66.	PCH_CN	303.I	I5.85	90.	(CT_3) 3CO	510.0	5.19
67.	H_HCN	298.5	14.10	91.	C104	437.5	9.15°
68.	Me	309.4	19.20	92.	(CT3)2C 0-	678.2	-2.39
69.	MeSCH	304.4	I4.40	93.	HOO	580.2	2.020
70.	H ₂ O	249.3	17.80	94.	FOH 200	510.0	3.58
7I.	HE	300.8	16.14	95.	(CT3) 3CC00	47I.I	5.26
72.	CH ≤	607.0	0.02	96.	(CF3) 2CHC00	480.9	4.68
73.	OF	577.2	I.02	97.	MeRH	596.9	0.99
74.	C10	529.0	4.43 [°]	98.	CP3HH-	555.I	3.55
75.	NeO	569.0	•I.96	99.	(CF3)25	492.0	5.90
76.	CF30	516.8	4.93	IOD.	N 32	1603.2	-40.9T
77.	HOCH20	560.5	2.26	IOI.	CT CH2	580.8	2.30
78.	HBO H	472.6	6.76	102	(CI ₃) ₃ C	498.3	6.83
79.	804	665.0	-I.86	103	CH	593.0	2.59
80.	CF 3SO	457.7	7.07	104	HOCH 2	583.9	I.04
8I.	PSO	480.4	6.32	105	02	925.7	-I3.05°
82.	102	490.4	5.640	106	OCH20	763.6	-6.55°
83.	NO3	450.2	6.50	107	HOOH	38.5	26.43
84.	PCH20-	548.I	2.64	108	HOCH2CH2	II5.2	22.09
85.	CF3CH20	534.4	3.53	109	H3H(CH2) NH2	230.0	I7.68
86.	CC1_CH_O	535.5	4.07	IIO.	Пиридин	218.3	I3.05

- а значения РА взяты из работы², 8 по вычислены в этой работе;
- б арифметическое среднее значение энергии МО, локализованных на центре протонизации.

r = 0.992, в = 20 ккал/моль, РА_{мах} = 465 ккал/моль,

= 4.3, n = I3.

На указанные прямые в пределах наблюдаемой неопределенности попадают и точки, соответствующие частицам различной зарядности (o₂²⁼, N³⁻, HOOH₂⁺ и др.) и мультиплетности (радикалы, некоторые атомы и др.). В то же время, из общей

14



Рис. 7. Зависимость, вычисленных методом ШЦДІ/2, сродств к протону от энергии Ю, локализованной на центре протонизации.

зависимости выпадают, повидимому, соединения, в которых к центру основности непосредственно присоединен фтор (ОР, РСН, F_20 , FSH, F_28).

Таким образом, при условии включения оснований различной химической природы и зарядного тица, вычисления в рамках ШЦД1/2 предсказывают общую линейную зависимость между значениями РА и IP с наклоном -I. Из термодинамических соображений для основания В указанные величины связаны соотношением (I3)^{IO}

$$PA(B) = - IP(B) + HA(B^{+}) + IP(H^{-}), \quad (I3)$$

где IP(H[•]) = I3.598 эВ и HA(B⁺) сродство к водороду. Из уравнения (I3) следует, что линейная зависимость между величинами РА и IP может наблюдаться в случае постоянства НА (наклон равен -I) или при соблюдении линейной зависимости НА от IP (наклон, отличающийся от -I). Как показано ранее при анализе экспериментальных ^{IO} и рассчитанных на уровне ав initio⁴ данных также наблодается "общая", скорее всего ложная^X, линейность с близкой к единице наклоном между РА и IP для соединений различной химической природы, зарядности и мультиплетности, так и более частичные взаимосвязи со средним наклоном -0.65 ± 0.15 в пределах отдельных классов соединений. Вполне аналогичная ситуация характерна для расчетов на уровне ШПДП/2, В пределах отдельных классов соединений уравнение (II) расцепляется на несколько статистически различных зависимостей, наклоны которых заметно отличаются от -I. Так для спиртов, простых эфиров и ДМСО соблюдается зависимость (I4), а для II аминов зависимость (I5).

 $PA_{IIII,IIII} = -0.52(0.06) \mathcal{E}_{IIII,IIII} + 446(20)$ (I4) $r = 0.925, \quad s = 9.9 \text{ KKan/MODE}, \quad s\% = 10,2, n = 16$ $PA_{IIII,IIII} = -0.71(0.07) \mathcal{E}_{IIII,IIII} + 537(26)$ (I5) $r = 0.949, \quad s = 9.5 \text{ KKan/MODE}, \quad s\% = 9.0, n = 11.$

Таким образом можно заключить, что расчет в приближении ППДП/2 описывает экспериментально наблюдаемую зависимость между сродством к протону и потенциалом ионизации в общем адекватно.

² Одной из косвенных причин соблюдения таких зависимостей является отсутствие единой и общей для соединений различного типа зарядности и мультиплетности шкалы РА, которая складывалась бы исходя из результатов прямых равновесных экспериментов. Совмещение отдельных отрезков равновесных шкал РА для соединений различной зарядности в одно единое осуществляется посредством использования некоторых реперных РА значений (NH3, 7, С1 и т.д.), которые получены из термохимических расчетов с использованием величин (напр., сродство к электрону), сравнение с которыми и пользуется для проверки уравнений типа (II) для соединений различного зарядного типа.
Литература.

- I. J.A.Pople, D.L.Beveridge, Approximate Molecular Orbital Theory, Mc Grow-Hill Book Co., 1970.
- И.А.Коппе́дь, У.Х.Мёльдер, Реакц.способн.орг.coeд., <u>18</u>, 43(1981).
- И.А.Коппель, М.Б.Комизароу, Реакц.способн.орг.соед., 17, 498(1980).
- И.А.Коппель, У.Х.Мёльдер, М.Б.Комизароу, Реакц.способн. орг.соед., 18, 21 (1981).
- 5. T.Koopmans, Physica, 1, 104 (1933).
- 6. J.L.Franklin, J.G.Dillard, H.M.Rosenstock, J.T.Herron, K.Drazle, F.H.Field, Ionization Potentials, Appearance Potentials and Heats of Formations of Gaseous Positive Ions, NSRDS-NBS, 26, U.S.Government Printing Office, Washington, D.C., 1969.
- 7. А.Бейкер, Д.Беттеридж, Фотоэлектронная спектроскопия, Мир. Москва, 1975.
 - P.Baybutt, M.F. Guest, I.H. Hillier, Mol. Phys., <u>25</u>, 1025 (1973).
 - 9. a) W.G.Richards, Int. J.Mass Sp. Ion Phys., 2, 419 (1969); b) D.C.Calabro, D.L.Lichtenberger, Inorg. Chem., <u>19</u>, 1732(1980); T.Minato and D.P.Chong, Chem. Phys. Lett., <u>72</u>, 252(1980).
 - IO. И.А.Коппель, У.Х.Мёльдер, Р.И.Пиквер, Реакц. способн. орг. соед., <u>17</u>, 460(1980).
 - II. D.W.Turner, C.Baker, A.D.Baker, C.R.Brundle, Molecular Photoelectron Spectroscopy, Wiley-Interscience, London, 1970.
 - I2. W.B.Robin, N.A.Kuebler, J.Electron Spectrosc. and 1,13 Relat. Phenomena, (1972).
 - 13. J.B.Peel, G.P.Willett, Austr. J. Chem., 28,2357(1975).
 - 14. J.Berkowitz, J.L.Dehmer, E.H.Appelman, Chem. Phys.Lett., <u>19</u>, 334(1973).
 - 15. D.Colbuerne, D.C.Frost, C.A.Mc.Dowell, N.P.C. Westwood, J.Chem. Phys., <u>68</u>, 3574(1978).

16. Данная работа; экспериментальные подробности и полные ФЭС будут опубликованы отдельно. I7. B.S.Brown, Can. J. Chem., 53, 3439(1975). 18. S.Cradock, R.A.Whiteford, Farad. Trans. II, 68, 281 (1972). 19. M.J.Al-Joboury, D.W.Turner, J. Chem. Soc., 4434(1964). 20. C.R.Brundle, M.B.Robin, N.A.Kuebler, H.Basch, J.Am. Chem. Soc., 94, 1451(1972). 21. A.B.Cornford, D.C.Frost, F.G.Herring, C.A.Mc Dowell, J.Chem. Phys., 55, 2820(1971). 22. H.Bock, B. Solouki, Angew, Chem. 84, 436(1972). 23. H.Bock, M.Solouki, Chem. Ber., 107, 2299(1974). 24. R.K.Thomas, Proc. R.Soc., A331. 249(1972). 25. D.A.Sweigart, D.W.Turner, J.Am. Chem. Soc., 94, 5592 (1972). 26. K.Kimura, S.Katsumata, T.Yamazaki, H.Wakabayashi, J.Electron Spectrosc. and Relat.Phenomena, 6, 41(1975). 27. W.C.Tam, D.Yee, C.E.Brion, J.Electron Spectrosc. and Relat. Phenomena, 4, 77(1974). 28. D.Chadwick, Can. J. Chem., 50, 737(1972). 29. J.W.Rabalais, L.Karlsson, L.O.Werme, J. Chem. Phys., 58, 3370(1973). 30. S.Katsumata, T.Iwai, K.Kimura, Bull. Chem. Soc. Jap., 46, 3391(1973). 31. В.И.Вовна, Ф.И.Вилесов, Опт. и спектр, 36, 436(1974). 32. D.R.Lloyd, N.Lynaugh, J. Chem. Soc. Faraday Trans. II, <u>68</u>, 947(1972). 33. D.Colbourne, D.C.Frost, C.A.Mc Dowell, Chem. Phys. Lett., <u>72</u>, 247(1980). 34. P.J.Bassett, D.R.Lloyd, J. Chem. Soc. Dalton Trans., 248(1972). 35. B.T.Wilkins, D.Phil. Thesis, Uni. of Sussex, 1973. 36. D.Colbourne, D.C.Frost, C.A.Mc Dowell, N.P.C.Westwood, J. Chem. Phys., <u>69</u>, 1078(1978). 37. C.Baker, D.W.Turner, Proc. R. Soc., <u>A308</u>, 19(1968).

- . 38. D.C.Frost, F.G.Herring, C.A.Mc Dowell, Chem. Phys. Lett., <u>4</u>, 533(1970).
 - 39. G.Bieri, Chem. Phys. Lett, 46, 107(1977).
- 40. E.Heilbronner, V.Hornung, K.A.Muszkat, Helv. Chim. 5 Acta, 53, 347(1970).
 - 41. R.F.Lake, H.Thompson, Proc. R. Soc., A317, 187(1970).
 - 42. H.Stafast, H.Bock, Z.Nafurfschg., B28. 746(1973).
 - 43. H.Stafast, H.Bock, Chem. Ber., 107, 1882(1974).

Реанц.способн. орган.соедин.. т.18,вып.1(65)

УДК 541.636:541.127

СВЯЗЬ СТРОЕНИЯ С РЕАКЦИОННОЙ СПОСОБНОСТЬЮ. 1. К ПРОБЛЕМЕ СТЕРИЧЕСКОГО ЭФФЕКТА

В.И.Галкин, Р.А.Черкасов

Казанский государственный университет им. В.И.Ульянова -Ленина, химический факультет, Казань

Поступило 23.06.1981 г.

На основе кинетической теории активных столкновений предложена стерическая модель, позволящая рассчитнвать стерический эффект заместителей, исходя из их строения и конформации. Предложена расчетная шкала стерических постоянных и сопоставлена с имеющимися стерическими шкалами. Показано, что предлагаемая модель с высокой степенью точности описывает стерические взаимодействия и оказывается эффективной при анализе таких вопросов, как разделение стерического и электронного эффектов, принцип изостерности, зависимость стерического эффекта от конформации заместителя и других вопросов, примыкающих к проблеме стерического эффекта.

Связь строения органических соединений с их реакционной способностью представляет собой одну из фундаментальных проблем современной химии. В настоящее время суммарное взаимодействие заместителя с реакционным центром принято подразделять на индукционную, резонансную и стерическую составляющие, причем последняя по своей сути должна быть в наибольшей степени связана с пространственным строением молекул. Попытки количественного вычленения стерического эффекта из суммарного взаимодействия имеют давною историю и связаны, в основном, с работами Тафта, Хенкока, Пальма и Чартона, введших соответствующие шкалы стерических постоянных: E_s, E_s^c, E_s^c и \mathcal{V} . Нет необходимости останавливаться на подробной характеристике этих шкал – она дана, например, в книге Пальма¹ – следует лишь отметить, что все они получены в рамках принципа \mathcal{K} Э, их применение в корреляционном анализе часто бывает плодотворным, хотя и имеет ряд ограничений. Последние связаны как с трудностью и ненадежностью оценки именно стерической составляющей при формальном выделении разных типов несвязанных взаимодействий¹, так и с теми ограничениями, которые накладывают стандартные реакционные серии, используемые для вывода констант. Например, в шкале E_s (и производных от нее E^C_s и E^o_s) стандартная серия - гидролиз сложных эфиров - не позволяет определять стерические константи гетероатомных заместителей типа OR, SR, NR₂ и т.д. Используемый в этих случаях принцип изостерности оказывается эффективным лишь в узких рядах однотипных заместителей и не компенсирует указанного недостатка.

Между тем, накопившийся к настоящему времени экспериментальный материал свидетельствует о том, что роль стерического эффекта в реакционной способности гораздо более существенна, чем это предполагалось ранее. Достаточно отметить лишь такие примеры, как обнаружение значительного стерического эффекта у атома фосфора², т.е. там, где раньше им вовсе пренебрегали, или установившееся в последнее время в литературе мнение³, что алкильные заместители вообще не обладают никакими другими эффектами кроме стерического. Это не говоря уже о десятках работ с чисто качественной ссылкой на значительные стерические взаимодействия.

В то же время, несмотря на ясное осознание значимости стерического эффекта и его, казалось бы, очевидную связь с пространственным строением молекул, до сих пор, как отмечает Пальм¹, отсутствует удовлетворительная физическая модель стерических взаимодействий, хотя попытки пснять природу стерических констант делались – и не безуспешно – многими авторами. Наиболее строгий подход к определению энергетической составляющей стерических взаимодействий был в общем виде сформулирован Беккером⁴, однако из-за наличия трудно определяемых параметров использование предложенного им метода на практике в настоящее время весьма затруднительно. Следует, правда, отметить работу Боле⁵, по разработке оптимизационных программ на основе подхода Беккера, в которой при определенных допущениях было достигнуто удовлетворительное описание сте-

112

рических эффектов алкилов. Однако и эта модификация едва ли будет иметь в ближайшее время практический успех. Большинство остальных исследований в этом направлении (см. например^о, 12,14), среди которых следует выделить безусловно интересную топологическую модель Добуа и сотрудников, ограничивается выявлением формальных закономерностей для узких рядов однотипных - в основном, алкильных заместителей. Наиболее простым и рациональным на сегодняшний день, видимо, надо признать подход Чартона', сведшего стерический эффект заместителей к их Ван-дер-Ваальсовым радиусам. Однако и этот подход обладает предсказательной силой лишь для довольно ограниченного числа одноатомных заместителей и заместителей с шаровой симметрией типа АдВ, для которых возможно более или менее однозначное спределение значений 🥵 Величины стерических констант для остальных заместителей приходится вычислять из установочных реакционных серий .

Мы предприняли попытку создания достаточно простой стерической модели, которая позволяет рассчитывать стерический эффект любого заместителя у любого реакционного центра, исходя лишь из его строения и конформации.

Модель фронтального стерического эффекта

В основе предлагаемой нами модели лежит представление о простом механическом экранировании реакционного центра заместителем, т.е. о фронтальном характере стерического эффекта. Рассмотрим гипотетический реакционный центр X, не имеющий никаких заместителей, который подвергается атаке молекулами второго реагента (рис.1а). Естественно, что при отсутствии заместителей все радиально атакующие молекулы достигнут реакционного центра. По теории столкновений скорость реакции будет пропорциональна частоте двойных соударений:

$$k_o = Z e^{-E/RT} \qquad (1),$$

где Z -частота двоиных соударений и E-энергия активации. Введем к реакционному центру заместитель R_X (рис. 16). Теперь уже не все атакующие частицы достигнут реакционного центра, так как часть их будет отражаться заместителем. Очевидно, что эта часть будет пропорциональна той площади, ко-

15



Рис. 1. К модели стерического эффекта: а)атака на незамещенный реакционный центр, б) атака на реакционный центр, имеющий заместитель.

торую занимает заместитель R_X на сфере, отделяющей его от реакционного центра. Пусть r - радиус заместителя, а R - радиус сферы, т.»е. расстояние от заместителя до реакционного центра. Если за единицу времени реакционный центр атакуют Z частиц, то статистически на единицу площади сферы будет приходиться $Z/4\pi R^2$ частиц, а число отраженных частиц Q будет соответственно равно:

$$Q = \frac{Z}{4\pi R^2} \cdot \pi r^2 = Z \frac{r^2}{4R^2}$$

Тогда число частиц, достигающих реакционного центра, состанит $Z - Q = (1 - \frac{F^2}{4R^2}) Z$, и константа скорости реакции будет равна:

$$k_{R} = (1 - \frac{r^{2}}{4R^{2}}) Z e^{-E/RT}$$
 (2)

В многоатомном заместителе каждый атом можно рассматривать в качестве независимого экранирующего звена(т.е. в рамках данной модели в качестве независимого заместителя), и тогда выражение для константы скорости будет иметь вид:

$$\xi_{R} = (1 - \sum \frac{r^{2}}{\sqrt{R^{2}}}) Z e^{-E/RT}$$
(3),

где *r* - радиус каждого конкретного атома в многоатомном заместителе, а R - расстояние от этого атома до реакционного центра. По причинам, описанным ниже, в качестве г целесообразно выбрать атомные радиусы.

Параметр (1 - $\sum \frac{f^2}{4R^2}$) в уравнении (3) имеет смысл так называемого "стерического" или "вероятностного" множителя Р из теории активных столкновений, где константа скорости бимолекулярной реакции, как известно⁸, равна:

 $h = PZe^{-E/RT}$ (4)

Причем сама теория столкновений не дает ни четкой интерпреташии, ни методов расчета фактора Р. а принимает его лишь как меру расхождения экспериментальной и теоретически вычисленной констант скорости, качественно связывая с необходимостью определенной ориентации сталкивающихся молекул^{8,9}. В свете обсуждаемой модели под этой орментацией надо понимать такое взаимное сближение частиц, чтобы реакционный центр одной столкнулся с реакционным центром другой, т.е. попал бы в свободное от экранирования заместителями пространство. Обсуждаемый фактор Р в рамках данной модели действительно является вероятностным, так как уравнение (3) так же просто можно получить и с позиций теории вероятностей. Поскольку вероятность достижения радиально атакуршей частицей незамещенного реакционного центра равна единице, то нетрудно показать, что при введении заместителя эта вероятность как раз составит $(1 - \sum_{r=1}^{r^2})$. Анализируя этот параметр, легко заметить, что он будет тем меньше (а стерический эффект тем больше), чем больпе размер заместителя и чем ближе он к реакционному центру. Если $\sum_{D2} r^3 = 1$, что соответствует полному экранированию реакционного центра, то $k_{R} = 0$ и реакция не пойдет вовсе. Таким образом, полученный параметр $(1 - \sum \frac{r^2}{4R^2})$ имеет четкий физический смысл и является мерой пространства вокруг реакционного центра, свободного от экранирования заместителями.

Рассмотрим отношение констант скорости реакций замещенного и незамещенного соединений, описываемых соответственно уравнениями (3) и (1). Для простоты рассуждений допустим пока, что замещение не сказывается существенно на энергии активации. Тогда $k_R/k_o = (1 - \sum_{i=1}^{r_A})$, а логарифм этого отношения будет являться мерой изменения свободной энергии активации при введении заместителя. Но $lg(k_R/k_o)$ в реакционной серии со стерическим контролем равен (если это стандартная серия) или, во всяком случае пропорционален стерической постоянной E_s (E_s^O). Таким образом, при условии корректности предлагаемой модели должна наблюдаться хорошая линейность в

115

координатах l_g $(1 - \sum_{qR^2} r_{R^2}) - E(E_{s}^{0})$. Мы рассчитали величины стандартной серии – гидролиза сложных эфиров R-C(0)0C₂H₅, где реакционным центром X является карбоксильный атом углерода. В основу расчета были положены атомные радиусн (r), стандартные длины связей и валентные углы. Для простоть и единообразия длину связи можно без большой погрешности оценить через сумму ковалентных радиусов составляющих ее элементов, что особенно удобно для гетероатомных заместителей, где точные значения длин связей не всегда известны. Проиллострируем принцип вычисления величин $\sum_{rR^2} r_{R^2}$ на нескольких примерах: метильная группа: расстояние X - C = 1.54 Å; расстояние

> X - Н вычисляется из значений длин связей С-С (1.54 Å), С-Н (1.07 Å), валентного угла 109⁰ и составляет 2.0 Å. Атомные радиусы углерода и водорода соответственно равны 0.77 и 0.46 Å¹⁰. Отсюда

 $\sum \frac{r^2}{4R^2} = \frac{0.77^2}{4 \cdot 1.54^2} + 3 \frac{0.46^2}{4 \cdot 2.0^2} = 0.102$

этильная группа :

X - C - H



 $R_{X-C_1} = 1.54$ Å, $R_{X-C_2} = 2.5$ Å, $R_{X-H_{1,2}} = 2.0$ Å, $R_{X-H_{3-5}}$ coctabляет в среднем 3.0 Å. $\Sigma \frac{7}{4R^2} = 0.130$

и так далее.

Во всех случаях выбирались наименее заслоненные трансоидные конформации. Расстояние до атомов водорода концевых метильных групп усреднялось. Ошибка в определении \sum_{R^2} , возникающая в результате принятых допущений, не превышает - 0.003. Величины $\sum_{R^2} \frac{r^2}{4R^2}$, рассчитанные таким образом для различных заместителей, представлены в табл.1. Для корректности к этим воличинам следует прибавить вклад, вносимый не варьируемыми в пределах реакционной серии заместителями – карбоксильным кислородом и этоксильной группой, – который в сумме составля-

R	Заместитель	$\sum \frac{r^2}{4R^2}$	-Es	=Es	-R _s
1.	Н	0.046	-1.24	-0.25	0.62
2.	CH3	0.102	0	0	1.40
З.	C ₂ H ₅	0.130	0.07	0.27	1.82
4.	C ₃ H ₇	0.143	0.36	0.56	2.01
5.	C ₄ H ₉	0.152	0.39	0.59	2.15
6.	C ₅ H ₁₁	0.157	0.40	0.60	2.23
7.	(CH ₃) ₂ CH	0.158	0.47	0.85	2.24
8.	(CH ₃) ₂ CHCH ₂	0.166	0.93	1.13	2.36
9.	C2H5(CH3)CHCH2	0.175	0.97	1.17	2.51
10.	С ₂ H ₅ (СН ₃)СН	0.178	1.13	1.53	2.55
11.	(CH ₃) ₃ C	0.193	1.54	2.14	2.79
12.	(CH3)3CCH2	0.189	1.74	1.94	2.73
13.	(CH3)3CCH2(CH3)CH	0.213	1.85	2.25	3.13
14.	(C2H5)2CH	0.215	1.98	2.38	3.15
15.	(C3H7)2CH	0.223	2.11	2.51	3.29
16.	(CH3)3CCH2(CH3)2C	0.248	2.57	3.17	3.71
17.	(CH3)3C(CH3)CH	0.269	3.33	3.73	4.08
18.	(C2H5)3C	0.287	3.80	4.40	4.40
19.	(CH ₃) ₃ C(CH ₃) ₂ C	0.297	3.90	4.50	4.59
20.	CH ₂ C1	0.123	0.24	0.57	1.71
21.	CH ₂ Br	0.133	0.27	0.60	1.86
22.	CH2J	0.141	0.37	0.70	1.98
23.	CHC 1CH 3	0.151	0.86	1.19	2.13

Таблица 1. Стерические параметры заместителей у атома углерода

HP .	Заместитель	$\sum \frac{r^2}{4R^2}$	-Es	-Esoa	-R _s
24.	CHBrCH3	0.161	1.00	1.33	2.28
25.	CH2CH2C1	0.160	0.90	1.10	2.27
26.	CH ₂ CH ₂ Br	0.168	1.12	1.32	2.40
27.	CH2CH2J	0.178	1.00	1.20	2.55
28.	CH20H	0.119	0.07	0.40	1.65
29.	CH(OH)CH3	0.147	0.31	0.64	2.07
30.	CH(OH)C2H5	0.160	0.69	1.02	2.27
31.	CH(OH)C3H7	0.169	0.68	1.01	2.41
32.	C(OH)(CH ₃) ₂	0.175	1.32	1.65	2.51
33.	0 ₆ H ₅	0.145	0.20	-0.25	2.04
34.	F	0.051		-	0.68
35.	C1	0.079	-		1.07
36.	Br	0.089	-	-	1.22
37.	J	0.100	-	-	1.37
38.	CH ₂ F	0.111	0.24	0.57	1.53
39.	CHC12	0.143	1.54	2.20	2.01
40.	CC13	0.163	2.06	3.05	2.32
41.	CH2CN	0.128	1.21	1.41	1.79
42.	o-F-C ₆ H ₄	0.152	-	-	2.13
43.	o-C1-C6H4	0.163	-	-	2.31
44.	o-Br-C6H4	0.169	8-11-	-	2.40
45.	0-J-C6H4	0.177	-	-	2.52
46.	o-CH 3-C6H4	0.171	-		2.43

^а Стерические константы E_s и E^o_s взяты из работ¹,11,12

ет 0.199.Таким образом, со шкалой $E_s(E_s^0)$ правильнее сопоставлять не $l_q(1 - \sum \frac{r^2}{4R^2})$, а $l_q(1 - \sum \frac{r^2}{4R^2} - 0.199) = l_q(0.801 - \sum \frac{r^2}{4R^2})$.

Мы сопоставили полученные величины $\frac{1}{2}(0.801 - \sum \frac{r^2}{4R^2})$ со шкалами E_s и E_s^o в первую очередь для алкильных заместителей, которые не склонны к сильным электронным взаимодействиям, вследствие чего их стерические константы представляются наиболее надежными. Как видно из рис. 2 и 3, для углеводородных заместителей во всем диапазоне шкал E_s и E_s^o наблюдается достаточно строгая линейность с рассчитанным нами параметром $\frac{1}{2}(0.801 - \sum \frac{r}{4R^2})$. Это выражается в выполнении превосходных корреляционных зависимостей:

Хорошее качество имеет и корреляция с \mathcal{V} -шкалой Чартона: $lg (0.801 - \sum \frac{r^2}{4R^2}) = (0.1331 \pm 0.0037) - (0.0674 \pm 0.0027) \mathcal{V}$ (7)^{жжж} n = 16, r = 0.9889, s = 0.0074

Высокий коэффициент корреляции в уравнениях (5)-(7) свидетельствует о достаточно корректном описании стерического эффекта в рамках предлагаемой модели и позволяет до определенной степени прояснить природу стерических констант. Что касается самих шкал E_5 и E_5^0 , то различие между ними сводится в основном, как отмечает Пальм¹, к относительному значению стерической постоянной для атома водорода. Это видно и из рис. 2 и З. Если в корреляции $g(0.801 - \Sigma \frac{r}{\sqrt{R^2}}) - E_5$ точка, отвечающая атому водорода, хорошо ложится на общую зависимость, то его E_5^0 константа с позиций данной модели представляется явно завышенной.

При анализе уравнений (5) и (6) обращает на себя внимание относительно низкое значение параметра 3 (~0.03), которому,

^{*}В корреляцию включались точки № 1-19 из табл.1. ** В корреляцию включались точки № 2-19 из табл.1.

^{***}В корреляцию включались точки MP 1-14, 16, 19 из табл. 1.



Рис.2. Зависимость между параметром $l_g(0.801 - \sum \frac{r^2}{\sqrt{2}R^2})$ и стерическими константами E_s (нумерация точек соответствует табл.1).



Рис.З. Зависимость между параметром $g(0.801 - \sum \frac{r^2}{4R^2})$ и стерическими константами E_s^o (нумерация точек соответствует табл.1).

однако, можно дать достаточно простое объяснение. Во-первых, для упрощения модели мы пренебрегли размером атакующей частицы, т.е. практически приняли в качестве атакующей частицы протон. Поскольку в пределах реакционной серии атакующая частица остается той же самой, такое пренебрежение ее размером, по-видимому, можно допустить. Однако, оно несколько занижает значение параметра , так как частица большего, чем протон, размера естественно будет и более чувствительной к стерическому эффекту заместителей. Вторым и более существенным фактором, занижающим значение δ , является принятое нами выше допущение, что введение заместителя не сказывается на энергии активации реакции. Строго говоря, это не так. В общем случае из уравнений (1) и (3) следует, что:

 $g'(l_R/k_o) = l_g'(1 - \sum_{qR^2}^{r^2}) + \frac{1}{2.3RT}$ AE (8), где $\Delta E = E_o - E_R$. В то же время известно, что в пределах реакционной серии должно наблюдаться линейное соотношение между энергией активации Е и GPZ (изокинетическая зависимость в теории столкновений). Отсюда с необходимостью следует, что параметр ΔE в уравнении (8) должен быть линейно связан с $l_g'(1 - \sum_{qR^2}^{r^2})$. До-пустим, $\Delta E = \mathcal{L}_g'(1 - \sum_{qR^2}^{r^2})$. Тогда получим:

 $l_g(k_R/k_0) = (\frac{d}{2.3RT} + 1)l_g(1 - \sum \frac{r^2}{4R^2}) = \Lambda l_g(1 - \sum \frac{r^2}{4R^2}) \quad (9),$

где А – константа, имеющая произвольное, но постоянное в пределах реакционной серии значение. Пренебрегая изменением в энергии активации, мн фактически полагаем А = 1. Очевидно, что это не сказывается ни на точности проводимых расчетов, ни на корректности последующих выводов, хотя истинное значение параметра δ в уравнениях (5) и (6) должно быть в А раз больше, т.е. ~ 0.03А. Если А – величина порядка нескольких десятков – что вполне реально,- то значение δ будет близко к единице. Таким образом, величина δ в корреляционных уравнениях (5) и (6) связана лищь с выбором масштаба и ей не следует придавать более глубокого смысла.

Критический анализ модели

Следует специально остановиться на некоторых допущениях, которые были положены в основу описанной выше модели, посколь-

16

ку они могут в принципе привести к определенным погрешностям в оценке экранирующего эффекта заместителей. В первую очередь, это использование в расчете атомных (а не Ван-дер-Ваальсовых) радиусов составляющих заместитель элементов, и неучет размера и строения атакующего реагента. По этому поводу надо отметить следующее.

Оперирование Ван-дер-Ваальсовыми радиусами в рамках данной модели недопустимо, так как в пределах одного сложного заместителя Ван-дер-Ваальсовы радиусы отдельных элементов заметно перекрываются. Это противоречит использованному в данной модели принципу аддитивности экранирующих эффектов, ибо несколько раз закрывать доступ атакующему реагенту в пределах одного и того же телесного угла бессмысленно. Использование атомных радиусов практически снимает указанный недостаток, так как площадь перекрывания в этом случае не превышает 5% от всей площади экранирования, что позволяет применить аддитивный подход. Поскольку атомные радиусы все же отражают реальные размеры атомов, хотя и игнорируют в значитстьной степени их тепловые колебания, и с достаточно высокой точностыю описывают в рамках данного подхода телесный угол, закрытый для доступа второго реагента, мы сочли целесообразным оперировать именно этими величинами.

Неучет размера и строения атакурщего реагента является, безусловно, недостатком модели в данном ее варианте, поскольку при этом полностью игнорируются энергетические вклады от других типов стерических взаимодействий (вплоть до деформации валентных углов), которые в той или иной степени могут иметь место при атаке реакционного центра достаточно объемной частицей. По этой причине представленная модель является скорее формальной, чем физической. Несмотря на то, что хорошее качество корреляций (5)-(7) вроде бы оправдывает принятые допущения, стерический эффект заместителя, несомненно, нельзя сводить только к экранированию реакционного центра. Последнее, по-видимому, следует рассматривать лишь как один из компонентов стерического влияния, который в силу каких-то причин (возможно, просто формальных) линейно связан с суммарным эффектом. Таким образом, говорить о реальном физическом смысле вытекающих из данного подхода закономерностей следует с известной осторожностью.

Расчетная шкала стерических постоянных R с

Так как представленная модель позволяет просто и достаточно надежно рассчитывать стерический эффект заместителей, исходя из их строения и конформации, она может быть использована для вычисления неизвестных стерических констант E_s , E_s^O и \mathcal{V} на основе корреляционных уравнений (5), (6) и (7). Кроме того, мы считаем целесообразным предложить наряду с действурщими эмпирическими шкалами еще и чисто расчетную шкалу, базирующуюся только на данной модели. Такая шкала, поскольку она свободна от экспериментальных ограничений, позволила бы, не внося путаницу в деиствующие шкалы, привести к единому знаменателю стерические эффекты любых (в том числе и гетероатомных) заместителей, что, в свою очередь, дало бы возможность решения многих задач, неразрешимых (или трудноразрешимых) в рамках экспериментальных операционных шкал.

Это позволит также исключить погрешности, обусловленные статистическим разбросом в корреляциях (5), (6) и (7), которые неизбежно возникнут при пересчете параметра $l_{g}(0.801 - \sum_{q_{R}^{2}})$ в соответствующие константи E₅, E⁰ и V.

Кроме того, для некоторых электроотрицательных заместителей модель дает результаты, не согласующиеся с их E_s константами, что может быть обусловлено наличием электронной составляющей в последних. По этой причине также, видимо, целесообразнее рассматривать и сравнивать стерический эффект заместителей, вытекающий из предлагаемой экранизационной модели, в рамках только расчетной щкалы, построенной на основе этой модели.

Наконец, в расчетной шкале в максимальной степени будут компенсироваться возможные систематические ошибки в определении эффектов экранирования.

Поскольку в данной модели энергетической мерой стерического эффекта является, как было показано выше, параметр $Alg(1 - \sum \frac{r^2}{4R^2})$, то его, видимо, и следует положить в основу такой расчетной шкалы, которую можно обозначить, например, через R_s (стерический эффект заместителя R). Константу A следует выбрать так, чтобы полученная шкала имела удобный для работы размах. В этом смысле целесообразно хотя бы приблизительно нормировать ее к шкалам Е и Е⁰, т.е. принять A равным, например, 30. Тогда

$$R_{s} = 30 lg \left(1 - \sum \frac{r^{2}}{4R^{2}}\right)$$
(10)

Рассчитанные по уравнению (10) константы R_s для различных заместителей у атома углерода представлены в последней графе табл.1.

Шкала R_s, построенная на основе предельно упрощенной формальной модели, безусловно, не может служить основой для дискриминации действующих эмпирических шкал, высокая надежность которых доказана многолетней экспериментальной практикой. Назначение ее, по-видимому, должно ограничиваться теми специальными задачами, которые пока не могут быть решены в рамках действующих шкал.

Для алкильных заместителей эта шкала в статистическом плане едва ли будет лучше описывать стерический эффект, чем экспериментальные шкалы. Более того, для серий, где варьируются только низшие алкилы, корреляции с R_s будут заведомо хуже, чем, например, с E_s или E^o_s. Этот вывод можно сделать из рис. 2 и Э, где для низших алкилов наблюдается наибольший разброс точек. Возможно, это связано с рассмотренными выше упрощениями, положенными в основу модели.

Однако, несмотря на эти недостатки, шкала R_s имеет перед действурщими шкалами и определенные преимущества. По своему смыслу она описывает только стерический эффект и не может содержать вкладов других взаимодействий. Константа R_s может быть с равным успехом определена как для алкильных, так и для гетероатомных заместителей типа OR, SR, NR₂ и других, стерический эффект которых пока еще не имеет оценки в эмпирических шкалах. Определение R_s константы не требует специальных экспериментальных приемов, она может быть довольно просто рассчитана для любого интересующего нас заместителя. Это дает возможность достаточно корректно анализировать стерические взаимодействия в тех случаях, когда стерический эффект заместителей не имеет надежного выражения в базисных эмпирических шкалах. То, что эта шкала опирается на конкретную модель, позволяет более корректно оперировать с самими R_s константами. Так, например, стерический эффект двух заместителей будет равен не ΣR_s , а ЗО $lg \left[1 - (\Sigma \frac{r^2}{dR^2})_1 - (\Sigma \frac{r^2}{dR^2})_2\right]$, т.е. сложение эффектов следует проводить под знаком логарифма. Очевидно, что для двух одинаковых заместителей

 $\Sigma R_{s} = 2R_{s} = 60 lg(1 - \Sigma \frac{h^{2}}{4R^{2}}) \neq 30 lg(1 - 2\Sigma \frac{h^{2}}{4R^{2}})$ (11) В принципе, имеется хорошая линейность между $2R_{s}$ и параметром 30 lg(1 - $2\Sigma \frac{h^{2}}{4R^{2}})$, однако точки, соответствующие объемным заместителям, заметно отклоняются. При большем числе заместителей отклонение будет еще существеннее.

То, что суммарный эффект двух или нескольких заместителей не всегда есть простая сумма эффектов каждого из них, известно и учитывалось в корреляционном анализе в виде так называемого перекрестного члена. В свете данной модели природу такого перекрестного члена – во всяком случае, для стерического эффекта – можно интерпретировать в ряде случаев как компенсацию неравенства (11).

Из рассмотренной модели следует также, что при анализе стерического эффекта надо для корректности учитывать вклад не только варьируемых, но и всех остальных заместителей у реакционного центра, как, в частности, это было сделано нами в корреляциях (5)-(7). Однеко, внимательное изучение этого вопроса показывает, что для простоти и удобства вкладом постоянных заместителей в большинстве случаев можно без большой погрешности пренебречь, что обычно и делается в корреляционном анализе. В пользу этого свидетельствует, в частности, хорошая корреляция между константами E₅ и R₅, хотя последние описывают экранирующий эффект только одного переменного заместителя:

$$R_{s} = (-1.710^{\pm}0.048) + (0.733^{\pm}0.025)E_{s} \qquad (12)^{*}$$

$$n = 19, r = 0.9903 \qquad s = 0.144$$

В шкале R₅, как отмечалось выше, имеется возможность определения и сопоставления стерических эффектов любых замес-

* В корреляцию включались точки Ми 1-19 из табл.1.

тителей, в том числе и гетероатомных, что позволяет проанализировать некоторые интересные вопросы, связанные с проблемой стерического эффекта. Одним из таких вопросов является широко используемый в практике принцип изостерности.

Принцип изостерности

Этот принцип занимает особое место в оценке стерических постоянных неуглеводородных заместителей и состоит, как известно, в том, что стерический эффект какого-либо гетероатомного заместителя приравнивается эффекту соответствующего (изостерного) заместителя, который получается из исходного при замене всех гетероатомов на атомы углерода, каждый из которых связан с таким числом атомов водорода, чтобы в итоге получился насыщенный алкил¹.

Поскольку рассмотренная здесь модель позволяет непосредственно рассчитать стерический эффект любого гетероатомного заместителя, представлялось интересным проверить, насколько будет соблюдаться в ее рамках указанный принцип. С этой целью мы рассчитали R_s константы ряда алкоксильных и тиоалкильных заместителей (табл.2) и сопоставили их с таковыми для изостерных углеводородных аналогов.

₩₽	Заместитель	$\sum \frac{r^2}{4R^2}$	-R _s
1.	OH	0.064	0.86
2.	CH 30	0.113	1.56
З.	C2H50	0.126	1.76
4.	C3B70	0.136	1.91
5.	C4H90	0.141	1.98
6.	(CH ₃) ₂ CHO	0.153	2.16
7.	C2H5(CH3)CHO	0.162	2.30
8.	(CH ₃) ₃ CO	0.180	2.59

Таблица 2. Стерические константы R_s алкоксильных и тиоалкильны<u>ж</u> заместителей у атома углерода

I26

NP	Заместитель	$\sum \frac{r^2}{4R^2}$	-R _s
9.	S H	0.132	1.84
10.	CH3S	0.158	2.24
11.	C ₂ H ₅ S	0.169	2.41
12.	C ₃ H ₇ S	0.177	2.54
13.	C4H9S	0.182	2.62
14.	(CH ₃) ₂ CH S	0.192	2.78
15.	С ₂ H ₅ (СН ₃)СН S	0.199	2.89
16.	(CH ₃) ₃ C S	0.215	3.15

В расчетах угол С-О-С принимался равным 110°, С-S-С соответственно 100°. Как и в случае алкильных заместителей, рассчитывались наименее заслоненные трансоидные конформации.

Оказалось, что в каждом из рядов выполняются превосходные линейные соотношения:

$$R_{s}(OR) = (0.812^{\pm}0.115) + (1.256^{\pm}0.053)R_{s}(CH_{2}R)$$
(13)

$$n = 8, r = 0.995, s = 0.058$$

$$R_{s}(SR) = (-0.459^{\pm} 0.039) + (0.976^{\pm}0.018)R_{s}(CH_{2}R)$$
(14)

$$n = 8, r = 0.999, s = 0.019$$

Комбинацией уравнений (13) и (14) с (12) можно получить соответствующие выражения в шкале E_s:

$$E_{s}(OR) = 0.376 + 1.256E_{s}(CH_{2}R)$$
 (15)

$$E_{s}(SR) = -0.418 + 0.976 E_{s}(CH_{2}R)$$
 (16)

Как следует из корреляционных уравнений (13)-(16), стерические константы заместителей ОК и SR линейно связаны с константами CH₂R групп, но не равны им. Отсюда очевидно, что принцип изостерности должен хорошо работать в рядах однотипных заместителей – например, только OR или только SR, - но будет не эффективен в смещанных сериях. Анализ угловых коэффициентов в регрессиях (13)-(16) свидетельствует о том, что стерическое влияние заместителя OR более интенсивно, в SR - менее интенсивно, чем соответствурщее влияние группы CH₂R. Аналогичный вывод был сделан ранее и в работе¹³.

Таким образом, в рамках настоящей модели применение принципа изостерности получает простое математическое обоснование, и, вместе с тем, отчетливо видны его ограничения. С другой стороны, поскольку возможен непосредственный расчет константы R_s для любого гетероатомного заместителя, принцип изостерности в этой шкале вообще утрачивает свое значение.

Стерический эффект и конформация заместителя

. Очевидно, что стерический эффект того или иного заместителя в рамках обсуждаемой здесь модели непосредственно и весьма существенным образом связан с его конформацией. В частности, конформационно чувствительным является параметр R в выражении Σ 42, отвечающий расстоянию от каждого из составляющих заместитель атомов до реакционного центра. С одной стороны, это свидетельствует в пользу предлагаемой модели, поскольку зависимость стерического эффекта от конформации имеет место в действительности¹⁴. С другой стороны, такая конформационная чувствительность может, на первый взгляд, показаться нежелательным фактором, ибо не для каждого заместителя точно известна его конформация. Однако, нетрудно заметить, что в реальных сериях число таких заместителей невелико. В ряду углеводородных заместителей, например, проблема конформационной неопределенности возникает, в основном, лищь в отнощении нормальных пропила, бутила и амила. Для остальных она либо вовсе отсутствует, либо реализация какойто одной из нескольких возможных конформаций заведомо очевидна. Но в таком случае, опираясь на это большинство заместителей. можно перейти к обратной процедуре, т.е. определить, какая из конформаций реализуется у тех заместителей, где доля конформационной неопределенности велика. Для этого достаточно рассчитать стерический эффект (Rs) для каждой из возможных конформаций (как правило, их не больше двух) и, сопоставив полученные величины с экспериментальным параметром

(gA), выбрать ту, которая наилучшим образом совмещается с общей серией. Конкретный пример такого своеобразного конформационного анализа представлен в таблице З для заместителей CH_2OCH_3 и CH_2 S CH_3 . Мы рассчитали R_s константы для двух возможных типов ориентации этих заместителей: трансоидной и конформации со свободным вращением вокруг связи С-Э, и сопоставили их с величинами R_s, вычисленными по корреляционному уравнению (12) из экспериментальных значений E_s (табл.З).

Таблица З. Теоретические и экспериментальные^{*} величины R_s для метоксиметильного и метилтиометильного заместителей

NP	Заместитель	-R _{s теор} трансоид. ориентац.	етич. свооодное вращение	-E 5	-R _{5 эксп.} (±0.14)
1.	CH20CH3	1.77	1.96	0.19	1.85
2.	CH2 SCH3	2.11	2.46	0.34	1.96

* Экспериментальные величины R_s рассчитаны из уравнения (12)

По данным табл.З метилтиометильный заместитель имеет выраженную трансоидную ориентацию. В случае метоксиметильного заместителя различие в величинах R_{этеоретич}, для двух рассматриваемых конформаций не столь велико и не позволяет сделать надежного выбора между ними. В этом случае, по-видимому, можно говорить лишь о ревлизации нецисоидной формы.

Такой же анализ можно провести и для тех алкильных заместителей, для которых постулированная нами трансоидная конформация в принципе не является очевидной. Как отмечалось выше, это, в первую очередь, нормальные алкилы, начиная с пропильной группы. Из рис.2 и З видно, что даже в предположении наименьшей по стерическому эффекту трансоидной конформации точки, отвечающие этим заместителям, несколько отклоннются в сторону завышенных по шкале R₅ эффектов. Для других конформаций это отклонение было бы еще более существенным. С этой точки зрения выбор трансоидных конформаций является вполне оправданным.

17

Таким образом, проведенный выше анализ показывает, что конформационная чувствительность предлагаемой модели не является ее недостатком, а, напротив, делает ее более гибкой и более полезной в практическом отношении.

Другие аспекты применения стерической модели

Так как настоящая модель позволяет оценивать чисто стерические взаимодействия, она может служить основой для вычленения этих взаимодествий из суммарного эффекта, что дает возможность проводить более корректный анализ электронных и стерических факторов. Так, например, общей с алкилами зависимостью в координатах R_s - E_s удовлетворительно описывается большинство моногалонд-, окси-, алктио- и алкоксиалкильных заместителей:

$$R_{s} = (-1.702^{\pm}0.032) + (0.730^{\pm}0.022)E_{s} \qquad (17)^{\times}$$

$$n = 35, r = 0.9854, s = 0.141,$$

что указывает на отсутствие сколько-нибудь существенного вклада электронного эффекта в их E_s константы.

В то же время, от корреляционных уравнений (5),(6),(12) и (17) в сторону большего по шкале $E_s(E_s^O)$ эффекта заметно отклоняются заместители, содержащие более одного атома галоида или другие сильно электроотрицательные группировки, – такие как CHC1₂, CHBr₂, CC1₃, CH₂CN, CH₂NO₂ и т.д. Очевидно $E_s(E_s^O)$ константы этих заместителей содержат значительный вклад электронной составляющей, который можно интерпретировать либо как полярное взаимодействие с реакционным центром (+N или d-эффект), либо как отталкивающее электростатическое взаимодействие с одноименно заряженным атакующим нуклеофилом. На существенный вклад электронных эффектов для подобных заместителей указывает и Пальм¹.

Следует также отметить, что предлагаемая модель оказывается весьма эффективной при анализе таких проблем, как стерическое влияние заместителей у других (неуглеродных)атомов; прогнозирование реакционной способности и других вопросов, примыкающих к проблеме стерического эффекта.

*В корреляцию включались точки WP 1-33 из табл.1 и WP 1,2 из табл.3.

Таким образом, описанная модель, являясь, как и исикан модель, предельно упроценной, обеспечивает все не достаточно корректное описание стерических взаимодействий, продсняя до некоторой степени и их природу. Опираясь на реальный и доступный математический аппарат, она позволяет рассчитывать стерический эффект любого заместителя у любого реакционного центра, исходя лишь из его строения и конформации, к может быть полезной на пути понимания и прогнозирования взаимосвязи между строением и реакционной способностью органических соединений.

Авторы выражают глубокую признательность В.А.Пальму и Б.И.Истомину за ценные советы.

ЛИТЕРАТУРА

- Пальм В.А. Основы количественной теории органических реакций. Л., "Химия", 1977.
- Истомин Б.И., Баранский В.А., Лобанов А.Д., Гречкин Б.Ф., Реакц. способн. орг. соедин., <u>12</u>, 69 (1975); Баранский В.А., Истомин Б.И., <u>Б</u>ОХ, 49, 4671 (1979).
- Э. Риче К.Д., Сэджер У.Ф. В кн. "Современные проблемы физической органической химии", М., "Мир", 1967; Истомин Б.И., Пальм В.А., Реакц. способн. орг. соедин., 9, 423 (1972); Charton M., J.Am.Chem.Soc., <u>97</u>, 1552, 3691(1975); <u>99</u>, 5687 (1977); J.Org.Chem., <u>44</u>, 903 (1979); Касухин Л.Ф., Гололобов Ю.Г., Реакц. способн. орг. соедин., <u>15</u>, 477 (1979); DeTar D.F., J.Am.Chem.Soc., <u>102</u>, 7988 (1980).
- Becker F., Z.Naturforsch., <u>14a</u>, 547 (1959); <u>15b</u>, 251 (1960); <u>16b</u>, 236 (1961).
- 5. Bohle M., Z.Chem., 17, 229 (1977).
- Коппель И.А., Реакц. способн. орг. соедин., 2, 26 (1965); Chartón M., J.Am.Chem.Soc., <u>91</u>, 615 (1969); Kutter E., Hansch C., J.Med.Chem., <u>12</u>, 647 (1969): Fujita T., Takayama C., Nakajima M., J.Org.Chem., <u>38</u>, 1623 (1973): Истомин Б.И., Баранский В.А., Реакц. способн. орг. соедин., <u>11</u>, 963 (1975);

Panaye A., MacPhee J.A., Dubois J.E., Tetrah., <u>36</u>, 759(1980): DeTar D.F., Tenpas C.J., J.Am.Chem.Soc., <u>98</u>, 4567, 7903 (1976):

DeTar D.F., J. Org. Chem., 45, 5166 (1980).

7. Charton M., J.Am. Chem. Soc., 97, 1552 (1975).

- 8. Еремин Е.Н. Основы химическои кинетики. М., Изд."Высшая школа", 1976.
- Эвери Г. Основы кинетики и механизмы химических реакций. М., "Мир", 1978.
- Рабинович В.А., Хавин З.Я. Краткий химический справочник. Л., "Химия", 1978.
- Тафт Р.У. В кн. "Пространственные эффекты в органической химии", М., ИЛ, 1960.
- 12. MacFhee J.A., Panaye A., Dubois J.E., Tetrah., 34, 3553(1978).
- 13. Истомин Б.И., Финкельштейн Б.Л., Елисеева Г.Д., Реакц. способн. орг. соедин., 16, 450 (1979).
- 14. Dubois J.E., MacPhee J.A., Panaye A., Tetrah., 36, 919 (1980).

Реакц.способн. орган.соедин., т.I8,вып.I(65)

УДК 547.541.1+541.127

АЛКИЛОВЫЕ И АЛКЕНИЛОВЫЕ ЭФИРЫ СУЛЬФОКИСЛОТ. XXУI . УЛЬТРАФИОЛЕТОВЫЕ СПЕКТРЫ И ИНТЕГРАЛЬНЫЕ ИНТЕНСИВ-НОСТИ ПОЛОС ВАЛЕНТНЫХ КОЛЕБАНИЙ СУЛЬФОГРУППЫ В ЭФИРАХ СУЛЬФОКИСЛОТ

Р.В.Сендега, Н.Г.Горбатенко, Р.В.Виэгерт

Одесский политехнический институт

Поступило 30 июля 1981 г.

Исследованы УФ-спектры пропаргилбензолсульфонатов. XC_H_SO_OCH_CECH FAE X= H, 3-CI, 4-CH2, 4-CI, 4-Bz, 4-OCH3, 3-NO2, 4-NO2, 4-NH2, 4-N(CH3)2. Пара-заместители приводят к батохромному сдвигу К-полос, при этом степень смещения соответствует сиде донорной группы Х. В спектрах пропаргилбензолсульфонатов содердатся две полосы - интенсивная коротковолновая К-полоса (переход Ат- Вт.,) и малоинтенсивная длинноволновая В-полоса (переход А_{Та}-B₂,). Вакантные d орбиты атома серы в изученных пропаргилбензолсульфонатах играют заметную роль в сопряжении с Я- электронами бензольного кольца. Измерены ИК-спектры поглощения эфиров замещенной бензол- и бензилсульфокислот в области симметричных и антисимметричных валентных колебаний сульфогруппы. Изучена зависимость смещения полос и их форма от влияния заместителей в сульфокислоте, агрегатного состояния и концентрации эфира. температуры и полярности растворителей. Измерены интегральные интенсивности симметричных и антисимметричных валентных колебаний сульфогруппы и показано. что их расщепление имеет Ферми-резонансное происхотдение.

Исследование сульфосоединений методами УФ- и ИК-спектроскопии позволяет получить ценную информацию о распределении электронной плотности в молекулах этого класса соединений. Изучение УФ-спектров сульфосоединений прежде всего представляет интерес с точки зрения исследования микроструктуры группы SO_2B (R= CI, Bz, F, AIK, OAIK, NH₂, NHNH₂, CF₃ и др.). В настоящее время как и сама структура сульфогруппы, так и механизм взаимодействия группы SO_2R с ароматическим кольцом является дискуссионным. Существурт в основном три точки зрения на механизм взаимодействия SO_2R группы с кохромофором. Авторы работ^{1,2} считают, что влияние группы SO_2R на кохромофор ограничивается индукционным эффектом. На примере исследования бензолсульфохлоридов³⁻⁵, сульфонов⁶, бензолсульфамидов⁷ установлено, что взаимодействие группы SO_2R с кохромофором осуществляется с участием вакантных 3d-орбит атома серы. Высказывается также точка зрения^{8,9}, что между сульфогруппой и присоединенными к ней атомами R в C₆H₅SO₂R имеет место взаимодействие как за счет индукционного эффекта, так и эффекта сопряжения.

В литературе также нет единого мнения о природе расщепления полос в области симметричных (vs) и антисимметричных (Vas) валентных колебаний сульфогруппы 10-18. Расцепление полос Узи Уаз наблюдали при изучении ИК-спектров алкансульфогало-генидов¹⁰⁻¹², арилсульфогалогенидов¹³⁻¹⁵, сульфонов¹⁶⁻¹⁸. Интерпретация полученных результатов довольно противоречива и часто зависит от условий исследования ИК-спектров. Так, при изучении ИК-спектров алкансульфогалогенидов в жидком состоянии, авторы работы¹⁰ наблюдали в области уз две полосы. Однако, в газообразной фазе авторы обнаружили только одну полосу в этой области, которую и отнесли к симметричным колебаниям сульфогруппы. В работе¹⁴ указывается, что одна из полос дублета бензольная, не уточняя которая из них. Другие авторы 16,17 на основании изучения ИК-спектров сульфонов предполагают, что расцепление полос Эсявляется результатом наложения полос, обусловленными плоскими деформационными колебаниями СН-групп¹⁶, либо результатом взаимодействия с С-S-С колебаниями¹⁷. Авторы работы¹⁸ предполагают, что обе полосы дублета соответствуют колебаниям сульфогруппы. В последнее время появились работы 19-22, в которых дублетная структура полос узи уся об'ясняется на предположении о резонансном взаимодействии типа Ферми - двух колебаний одинаковой симметрии и близких по частоте. Повидимому, этот вопрос является довольно сложным. Как следует из литературных данных ¹⁰⁻²², в зависимости от заместителей X и У соединений XSO₂У, условий проведения исследований и агрегатного состояния, дублетная структура полос наблюдается в области ϑ_s , либо ϑ_{as} , либо в обоих.

В настоящей работе приведены результаты исследования УФ-спектров пропаргиловых эфиров замещенной бензолсульфокислоты – $XC_6H_4SO_2OCH_2C\equiv CH$ где X=H, 4-OCH₃, 4-CH₃, 4-CI, 4-B2, 3-CI, 3-NO₂, 4-NO₂, 4-NH₂, 4-N(CH₃)₂. Представляло интерес оценить влияние фрагмента $SO_2OCH_2C\equiv CH$ и заместителей в бензолсульфокислоте на электроноакцепторные свойства сульфогруппы и сопоставить это влияние с исследованными ранее другими сульфосоединениями общей формулы $X-C_6H_4-SO_2Y$. Изучена природа расщепления полос в области γ_5 и $\gamma_{\alpha s}$ пропиловых эфиров бензол- и бензилсульфокислот. Выбор этих соединений обусловлен тем, что в случае пропил-п-толуолсульфоната наблюдается расщепление полос в области γ_5 и $\gamma_{\alpha s}$, пропил-пметилбензилсульфоната только в области $\gamma_{\alpha s}$.

Экспериментальная часть

Эфиры получены по методикам^{23,24}. Чистота эфиров проверялась хроматографически и составляла 99.8 - 99.9%.

УФ-спектры замещенных пропаргилбензолсульфонатов сняты на спектрофотометре СФ-I6, в диоксане, концентрация эфиров 10^{-3} -I0⁻⁵ моль/л. Молекулярный коэффициент экстинции \mathcal{E} , рассчитывали по формуле $\mathcal{E} = \frac{\mathcal{A} \cdot \mathbf{M} \cdot \mathbf{B}}{\mathbf{C} \cdot \mathbf{I0}}$, где \mathcal{A} -оптическая плотность, С-концентрация в моль/л, М.В.-молекулярный вес, IO-толцина слоя в мм.

ИК-спектры записаны на спектрометре ИКС-I4A в ССІ₄, призма из NaCI, толщина слоя 0,IO4 мм. Растворители очищались по известным методикам. Ввиду перекрывания полос симметричных и антисимметричных валентных колебаний сульфогруппы проводилось их графическое разделение. Площадь под кривой рассчитывалась в интервале частот, равном 2 – 4 полуширинам полос. Для каждого вещества в одном и том же растворителе записывали не менее 4-5 кривых. Приведенные в таблицах значения полуширин полос даны в виде средних значений. Интегральные интенсивности полос рассчитаны на ЭВМ "Минск-22" по методу Иогансена²⁵.

Обсуждение результатов

I. Электронные спектры пропаргилбензолсульфонатов

Электронные спектры замещенных пропаргилбензолсульфонатов содержат две полосы различной интенсивности - коротковолновую интенсивную К-полосу и более длинноволновую малоинтенсивную В-полосу (табл. I). Согласно⁶, коротковолновую интенсивную полосу К-полосу следует считать смещенной К-подосой бензола (A макс 203.5 нм, Є макс 7400) с переходом А_{I2} — В_{Iи}, а малоинтенсивную длинноволновую полосу В-по-посу как смещенную В-полосу бензола (λ_{макс} 254 нм, ε_{макс} 230) с переходом Ала В2и.

Введение заместителей Х в пара-положение пропаргилбензолсульфоната в порядке увеличения их +М-эффекта приводит к симбатному батохромному сдвигу К-полосы. В том же порядке наблюдается также увеличение интенсивности полос, за исключением Х=СІ и Ва. Аналогичное влияние атомов хлора и брома наблюдалось при исследовании УФ-спектров серии хлор- и бромнаслыдалось при исследовании уч-спектров серии хлор- и орош-бензолсульфогалогенидов^{5,26}, однако не наблюдалось для сое-динений строения $X-C_6H_4-SO_2R$, при $R=F^{27}$, CH_5^{28} , NH_2^7 , NHNH₂⁹, CF_3^6 . Низкоинтенсивная В-полоса либо перекрыта, либо очень мало зависит от природы X в соединениях $X-C_6H_4-SO_2R$ 6,7,9,26-28. Батохромный сдвиг K-полос пропартилбензолсульфонатов возрастает симбатно увеличению +М-эффекта заместителей Х. Наличие линейной зависимости между величинами этих сдвигов $\Delta\lambda$ и константами 6⁺ заместителей (рис. I), которые согласно В.А.Пальму²⁹ характеризуют их способность к прямому полярному сопряжению, указывает на заметный -М-эффект сульфопропаргиловой группы (SO2OCH2CECH). Влияние природы X в XC6H45020CH2C=CH на смещение К-полосы можна представить уравнением (I):

λ макс = 220 + (0.793±0.088) 6⁴; г0.987. С другой стороны, сопоставление λ макс пропаргилбензол-сульфонатов с λ_{макс} бензолсульфофторидов 27 и бензолсуль-

Таблица І

уф-спектры	пропаргилбензол	сульфонатов.
1	C6H4SO2OCH2C≡CH	

Nº		К-поло	BCB	В-полоса	
<u>n. n.</u>		Амакс, ны	E Make • 10 ⁵	λмакс, ны	Емакс · 104
I.	H	220	2.48	265	I.96
2.	3-CI	221	3.10	пер	екрыта
3.	4-CH ₃	227	3.34	262	I.I8
4.	4-CI	229	5.07	пер	екрыта
5.	4-B2	234	4.88	пер	екрыта
6.	4-OCH3	240	3.69	пер	екрыта
7.	3-102	248	3.52	пер	екрыта
8.	4-102	250	6.89	пер	екрыта
9.	4-NH2	- 268	7.23	пер	екрыта
10.	4-N(CH3)	2 282	7.85	пер	екрыта

Таблица 2

Межатомные растояния, валентные углы, силовые константы и кратность связей сульфогруппы в соединениях R_{I} - SO₂ - R_{2} .

RI	R ₂	eso, A°	< 0\$0°	R ₅₀ -10 ⁵ дин/см	nso
C ₆ H ₅	C3H70	I.42	II8	IO.39	I.85
C ₂ H ₅	C ₃ H ₇ O	I.43	II7	10.18	I.83
C ₆ H ₅ CH ₂	C3H70	I.43	II7	10.21	I.83
C _{3H7}	C ₃ H ₇	I.45	II5	9.28	I.73
C ₆ H ₅	CI	I.42	II9	I0.50	I.87
CH3	F	I.42	II9	ID.66	I.88
C ₆ H ₅	NH ₂	I.44	II7	9.78	I.78
CH3	NHC6H5	I.44	II7	9.86	I.79
CH ₃	CH3	I.44	II6	9.72	I.78
C ₆ H ₅	C6H5	I.44	II6	9.72	I:78

фогидразидов указывает на линейную зависимость между ними (рис.2) и может быть представлена уравнениями 2 и 3.

- $\lambda_{\text{wake}} = 210 + (1.278 \pm 0.156) \Delta \lambda$; 20.953 (2)
- $\lambda_{\text{MAKC}} = 213 + (1.012 \pm 0.239)\Delta\lambda; 20.960$ (3)

Аналогичная зависимость была установлена и для других серусодержащих соединений, что указывает на родственность в строении их кохромофорных систем^{9,30}. При этом, чем ближе коэффициент корреляции к единице, тем более сходно влияние заместителей X и J в соединениях X-C₆H₄-SO₂J на смещение бензольного поглощения. Кроме того, оказывается, что К-полоса бензольного поглощения фактически не зависит от природы группы SO₂R при R= F, Bz, CF₃, OCH₂C≡CH, NHNH₂. Значения $\lambda_{\text{макс}}$ К-полосы равны соответственно 220, 222, 220, 220, и 222 нм, хотя направление поляризующего действия в связях S-Bz, S-F, S-CF₃ противоположно такому в связях S-OCH₂C≡CH, и S-NHNH.

Рис.І

Корреляция сдвигов максимумов (д)) с бс заместителей пропаргилбензолсульфонатов. Номера точек см. табл.І.

Рис.2

Корреляция между Л макс

двух соединений XC₆H₄SO₂R. а - CH≡CCH₂O- NHNH₂ б - CH≡CCH₂O - F Номера точек см. табл.I.



Полученные результаты приводят к выводу, что сопряжение группы \$02R с бензольным кольцом осуществляется не за счет р - Я - сопряжения, а в результате участия вакантных d - орбит атома серы, без участия связей S-O, тоесть, атомы кислорода в системе кохромофора не принимают участия. Сопрятение системы кохромофора заканчивается на атоме серы. Атом серы в соединениях X-C₆H₄-SO₂R выполняет роль "буфера" -акцептора электронов³¹, в результате чего р – Я-сопряжение заместителей X и R сказывается незначительно на полярности связей S=O, S-HaI, S-N, S-O_{вб}, S-C. Из факта идентичности УФ-спектров вышеперечисленных соединений можна сделать вывод о значительной автономии сульфогруппы и об отсутствии существенного взаимодействия связей S=0 с 5-электронной системой бензольного кольца. На отсутствие сколь-либо значительных внутримолекулярных взаимодействий связей S=0 c остальной частыю молекулы, указывают также и результаты структурных расчетов серусодержащих соединений (табл.2). Структурные расчеты выполнены по эмпирическим формулам, предложеными в работе 12. Как видно из табл.2 различия в длинах связей S=O невелики и составляют I.42-I.45 A. угол OSO достаточно постоянен и составляет II5-II0°. Невелики различия в силовых константах и кратности связей сульфогруппы.

2. Положение, форма и интегральная интенсивность валентных колебаний d. и dos сульфогруппы

Взаимосвязь менду положением частот λ_s и λ_{as} и природой заместителей представлена в табл.3. Из табл.3 видно, что в спектре пропил-п-толуолсульфоната (ПТС) как в области λ_s , так и λ_{as} присутствуют две полосы поглощения. Однако, λ_s проявляется в виде ярко выраженного дублета, а λ_{as} двумя полосами, одна из которых интенсивная, а вторая – в виде плеча на ее высокочастотном склоне (рис.3а). Наличие нитрогруппы в бензольном кольце приводит к тому, что λ_s проявляется одинарной полосой, а высокочастотная полоса λ_{as} смещается в область высоких частот на I3 см⁻¹ с одновременным перераспределением интенсивности полос поглощения и увеличением частотного интервала менду максимумами поглощения с 23

Таблица 3

Y	2 so2 , 0	M ⁻¹
^	ds	Yas
4-CH ₃ C ₆ H ₄	II84 II94	1353 _{8*} 1376
4-NO2C6H4	II92	1353 1389
4-CH ₃ C ₆ H ₄ CH ₂	II84	1360 ₈ 1374
4-NO2C6H4CH2	1182	1362 1377 ₈

Влияние заместителей на форму и положение у и уаз пропилового эфира сульфокислот. XSO₂OCH₂CH₂CH₂CH

₩ S-плечо

см⁻¹ для ПТС до 36 см⁻¹ для пропил-п-нитробензолсульфоната (рис.3в). Пропил-п-метилбензилсульфонат (ПМЕС) в области у_з проявляется одинарной полосой, у_{тв}-двумя полосами (рис.3б). Введение нитрогруппы в бензольное кольцо незначительно изменяет положение полос, однако, наблюдается перераспределение интенсивности полос в области у_аs (рис.3г).

Анализ влияния заместителей на у и у ов показывает, что природа заместителя существенным образом влияет на форму, положение и интенсивность полос поглощения. Для выяснения природы дублетной структуры полос у и у ов ми исследовали влияние агрегатного состояния и концентрации эфиров, природы растворителя и температуры.

Исследование влияния агрегатного состояния эфиров на поведение дублетной структуры полос в области и уся показало, что при переходе от растворов в ССІ₄ к твердому состоянию, частотный интервал между максимумами поглощения сокращается и наблюдается перераспредбление интенсивностей компонент дублетов, однако, что характерно, суммарная интегральная интенсивность полос дублетов остается постоянной (табл.4-6).



Рис.3. ИК-спектры XC₆H₄SO₂OR (а,в) и XC₆H₄CH₂SO₂OR (б,г). X= 4-CH₃ (а,б) и 4-NO₂ (в,г); R= CH₂CH₂CH₃

Положение полос, частотный интервал между максимумами полос поглощения и интенсивность компонент дублетов в интервале температур 20-60⁰ не зависит от температуры.

Исследование концентрации эфира на положение полос поглощения и интенсивность компонент дублетов установлено, что изменение концентрации эфиров более чем в IOO раз не влияет на положение полос поглощения, частотный интервал и перераспределение интенсивностей компонент дублетов в области $\sqrt{3}$ и $\sqrt{3}$ с. Незначительная концентрационная и температурная зависимость соотношения интенсивностей компонент дублетов свидетельствует о том, что наличие дублетов в области

→_S и →_{αs} не связано с комплексообразованием либо существованием поворотных изомеров. Характерным для дублетов является сохранение суммарной интегральной интенсивности при перераспределении интенсивностей между компонентами дублетов. Таким образом, в спектрах ПТС и ПМБС в области 1160-1200 и 1340-1380 см⁻¹ обнаружены характерные признаки

4	
æ	
Ĥ	
E	
8	
60	

Частоты (2₅ , см^{-I}) и интепральные интенсивности (A·IO⁵. д.моль^{-I}.см⁻²) дублета II60-I200 пропил-п-толуолсульфоната

Раотворитель	С, моль/л	N5	A V.12	AUs	$\tilde{U}_{\mathbf{z}}$	2 V/k	A Va	$V_{x} - V_{z}$	AV.+AV.
cci 4 cci 4	0, 005 U, 050	48TI 58IT	7.4	12.5 12.2	₩611 9611	5.8 5.7	10.2 10.4	0T II	22.5 22.6
cc14	0 525	II85	7.6	I2.0	1194	2*2	10°4	IT	22.7
Гекоан	0 05	1184	7 .8	I2.4	56IT	1*9	I0*0I	II	22.4
Бензол	0.05	II83	7.3	I2.2	1194	6.4	I0.2	II	22.4
Диокоан	0 .05	1184	8 *2	I2.U	1194	6.7	I.II	OI	23.I
CHCI3	0 .05	1811	8.3	II.8	I6IT	6.I	I2.0	OI	22.7
Тетрахлорэтан	0.05	I182	7.4	9"IT	1193	6.8	6*II	II	23.5
Лихноратан	0.05	1182	8 I	II 3	1192	6.3	I2.7	OI	24.0
Ацетонитрил	0 .05	I182	7.5	11.7	T6TI	7.2	I2.0	6	23.7
X MIKOOTE		II75			II8I			2 .	
Кристалл		4LIT			1180		-	9	-

142

Частоты (<mark>0.8, см⁻¹) и интегральные интенсивности (A·IO³, п.моль^{-I}.см⁻²) дублета I350-I380 пропил-п-толуолсульфоната</mark>

Растворитель	С, Моль/л	V.	0 V12	AVI	Ve	a Vila	AVa	$\overline{V_{z}} - \overline{V_{z}}$	AV, + AVe
cc14	0.005	I354	8 8	6.2	I377	9.7	8.4	23	I4.6
CCI4	0.050	I353	9*0	6.4	1376	0*0T	8.6	23	I5.0
CCI4	0.525	1352	1*6	6.5	I375	I0.2	7.7	23	I4.2
Гексан	0.05	I353	9*0	6*3	I375	IO.8	8.3	22	I4.6
Бензол	U. 05	I353	9.8	7.2	I376	6.6	7.8	22	I5.0
Дионсан	0.05	I354	8.3	6.2	I375	II 2	8.9	21	I5.I
CHOI ₃	0.05	I352	7.4	9.3	I373	I0.3	6.2	21	I5.5
Тетраклорэтан	0.05	I350	8°5	8.9	I372	4.II	1°4	22	I6.0
Дихдорэтан	0.05	I35I	9.2	9.5	I372	I0.5	6.7	22	I6.2
Ацетонитрия	0.05	I352	7.8	8.7	I372	II .2	6.2	20	I4.9
Z MAKOCTB		I348			I362			14	
Кристалл		I347			T358			IT	

I43
Таблица 6

Частоты ($V_{a.5}$, см⁻¹) и интегральные интенсиьности (A·10⁵, л·моль⁻¹.см⁻²) дублета 1350-1380 проикл-п-метилбенэкисульфоната

							Í	I		
Растворитель	С, моль/л	N4	0 Vya	A Va	V.	a Vila	4 Ve	V-V	A7,+A2	V5502
cc14	0,005	I36I	8.5	5,9	I376	O'II	I0.I	IS	I6.0	II83
CCI4	0 050	I36I	8.7	5.8	I375	I0.5	I0.3	14	I.9I	1184
CCIA	0.525	I359	8.0	5.7	I373	10.7	I0.2	14	I5.9	II83
Гексан	0.05	I360	8.5	5.8	I377	II.3	O II	17	I6.8	I182
Бензол	0,05	I36I	8.7	5.3	I375	I2.0	I2.3	14	17.6	II83
Диокоам	0.05	I36I	8.9	6*I	I376	II.4	I0.2	IS	I6.3	1184
CHCI3	0.05	I36I	7.8	9.7	I373	II.3	7.2	IZ	I6.9	1184
Тетрахлорэтан	0,05	I36I	1.6	I0.5	I372	10.7	6.2	H	I6.7	II83
Дихлорэтан	0.05	I362	8.4	II ,3	I37I	I0.2	6.0	IO	I7.3	II83
Ацетонитрил	0.05	I360	7.8	I0,2	I370	I2.3	7. I	IO	I7.3	I182
Z MAKOOT 5		I352			I360			8		
Криоталл		I352	-	1	I358			2	-	
					-					

резонансного взаимодействия типа Ферми.

Подтверждением резонансного взаимодействия является исследование влияния природы и полярности растворителей на дублетную структуру полос. Следовательно, нужно было ожидать что на полосы различной природы будет наблюдаться различное влияние растворителей. Однако, при изменении диэлектрической проницаемости растворителей почти в 20 раз, мы не обнаружили существенного изменения положения полос поглощения в области

 ϑ_s и ϑ_{as} . Наиболее чувствительными к изменению полярности растворителей являются интенсивности компонент дублетов ϑ_s и ϑ_{as} . В малополярных растворителях отношение интенсивностей компонент дублета остается постоянным. Повышение полярности растворителей приводит к перераспределению интенсивностей компонент дублетов и некоторому уменьшению растояния между их максимумами, а также к некоторому смещению положения полос дублетов в сторону низких частот. Однако примечательно то, что суммарная интегральная интенсивность практически не меняется при переходе от малополярного растворителя (гексан) к полярному (ацетонитрил).

Таким образом, сохранение практически постоянной суммарной интегральной интенсивности дублетов в области уз и

Уся при изменении агрегатного состояния эфиров и в растворителях различной полярности при значительном перераспределении интенсивностей между компонентами дублета, а также слабая температурная и концентрационная зависимости являются характерными для внутримолекулярного резонансного взаимодействия колебаний, основные условия которых - одинаковая симметрия и близкие значения их энергетических уровней.

Согласно классической теории резонанса, интенсивность основного тона либо обертона не может превышать интенсивность основной полосы поглощения. Однако, как следует из таблиц 4-6 уже в полярных растворителях наблюдается перераспределение интенсивности компонент дублета, при котором интенсивность "слабой" компоненты превышает интенсивность "сильной".

Такое распределение интенсивностей между компонентами дублета в кристаллической фазе и в растворах полярных растворителей, возможно об'ясняетоя тем, что сложная структура полос в области ϑ_s и ϑ_{0s} ПТС и ПМБС обусловлена резонансным взаимодействием двух колебательных уровней, в отличие от обычно наблюдаемого взаимодействия основного тона с обертоном или составным тоном^{32,33} и в связи с этим нельзя пренебрегать вкладом слабой компоненты в матричный элемент дипольного момента перехода из основного состояния³⁴.

На основании исследования интегральной интенсивности ИК-спектров эфиров бензол- и бензилсульфокислот, бензолсульфохлоридов¹⁹, сульфолана²⁰, ди-, три-, тетрабутил(фенил) сульфоалканов²¹, диалкил-, бензилалкил- и фенилалкилсульфонов²² можно сделать вывод о том, что наблидаемое расщепление полос поглощения сульфогруппы в области симметричных и антисимметричных валентных колебаний и для других соединений обусловлено резонансом Ферми и является общим для соединений содержащих сульфогруппу.

Литература

- I. А.В.Кирсанов, Н.А.Кирсанова, Х. общей химии, 29, 1802 (1961).
- 2. S. Ghezsetti. Boll scient. fac. chim. indust. Boroqna, 21,228 (1963).
- 3. А.А.Неймышева, В.И.Савчук, И.Л.Кнунянц. Изв. АН СССР. Сер. хим., 1968, №12, 2730.
- 4. И.П.Бирюков, А.Я.Дейч. Изв. АН Латв. ССР. Сер. хим., 1973, №1, 35.
- 5. Ю.И.Наумов, В.А.Измаильский. ДАН СССР, <u>203</u>, №5, 1082 (1972).
- 6. А.Е.Луцкий, Л.М.Ягупольский. С.А.Волченок. Ж.оо́жей химии, 34, №8, 2726 (1963).
- 7. T. Momose. Y. Ueda, G.Shuqiezo, Chem. and Phazm. Bull. Japan. 7, №8,858 (1959).
- А.Е.Луцкий, И.К.Ищенко. Ж. общей химии, <u>38</u>, №7, 1618 (1967).
- 9. Ю.И.Наумов, Т.И.Орлова. В сб. "Физико-химические свойства органических веществ и их связь со строением и структурой", М., 1973, 231.

- 10. N.S.Ham, A.N.Hambly, Austzal. J. Chem., 6,33 (1953).
- II. A.Simon, H.Kzieqsman, A.Dutz., Chem. Bez, 1883 (1956).
- 12. R.J.Gillespie, E.A.Robinson, Canad. J.Chem., <u>41</u>, 2074 (1963).
- 13. N.S.Ham, A.N.Hambly. Austzal. J. Chem. 6.135(1953).
- P.Hizsjazvi, E.Tommila, Ann. Acad. Sci. Fennica. All. Chemica, S. all., <u>78</u>, 1 (1957).
- 15. E.A. Robinson, Canad. J. Chem., 39, 247 (1961).
- 16. Toyozo Uno, Katsunosuke Machida, Kazuhiko Hanai, Spectzoahim. Acta., 24 A, 1705 (1968).
- 17. S.Pinchas, D.Samuel, U. Weis-Bzoday, J.Chem. Soc. 1962, 3968.
- G. Malewski, H.J. Weigmann, Spectrochim. Acta, <u>18</u>, 725 (1962).
- 19. И.М.Цивилева. Укр. фізичн. z., <u>13</u>, 1093 (1968).
- 20. И.И.Шабалин, Е.А.Кива. Ж.прикл.спектр., 17, 495 (1972).
- 21. K.Dathe.K.Doezffel. J.Pzakt.Chem, 317. 757 (1975).
- 22. K. Doezffel, J.Bzunn, J.Pzakt. Chem. 312, 701 (1970).
- М.С.Малиновский, О.А.Приб. Ж.общей химии, <u>32</u>, 1885 (1962).
- 24. Р.В.Визгерт, И.М.Тучапский. Ж. орган. химии, <u>II</u>, 1886 (1975).
- 25. А.В.Иогансен. Опт. и спектр., 16, 813 (1964).
- Ю.И.Наумов, Н.Л.Магдеева. В сб. "Физические свойства органических веществ и их связь со строением и структурой", М., 1973, 206.
- 27. Ю.И.Наумов, В.И.Минкин. Ж. физ. химии, <u>40</u>, №10, 2560 (1966).
- 28. F.G. Bozdvel, G.D.Coopez. J. Amez. Chem. Soc., 74, 1058 (1952)
- 29. В.А.Пальм. Успехи химии, 30, 1092 (1961).
- 30. Ю.И.Наумов, В.А.Измаильский. ДАН СССР, <u>163</u>, №6, 1404 (1965).
- А.А.Неймышева, В.И.Савчук, И.Л.Кнунянц. Изв. АН СССР. Сер. хим., 1968, №12, 2730.
- 32. И.П.Лисица, И.Н.Халимонова, В.Л.Стрижевский. ДАН СССР,

145, 1262 (1962).

 М.П.Лисица, В.Н.Малинко. Укр. фізичн. ж., <u>3</u>, 482 (1958).
 А.Ф.Мальнев, И.М.Цивилева. В сб. "Спектроскопия. Методы и применение", М., "Наука", 1973, 162. Реакц. способн. орган.соед.,т.18, вып. I(65), I98I

УДК 541.124-13+541.127+541.515

ЭФФЕКТЫ СТРОЕНИЯ В КИНЕТИКЕ ГАЗОФАЗНОГО ГОМОЛИЗА Х

В.А.Пальм, Р.Я.Хиоб Тартуский государственный университет, кафедра органической химии, г.Тарту, Эст.ССР

Поступило ІО сентября І98І г.

Изложены общие результаты статистической обработки кинетических данных для мономолекулярной газофазной гомолитической диссоциации по схеме:

R_i-R_j → R_i + R_j. Установлено отсутствие изокинетической зависимости между величинами 1gA и Е .Показана применимость принципа аддитивности по обоим радикалам R_i и R_j к энтальпиям образования и энтропиям активированного состояния. Для энергий (энтальпий) активации соблюдается соотношение:

 $E(\Delta H^{\neq}) = \Delta H^{\neq}_{R_{i}} + \Delta H^{\neq}_{R_{j}} - \Delta H^{o}_{OR_{i}R_{j}},$

где $\triangle H_{R.}^{\neq}$ и $\triangle H_{OR_1R_1}^{\neq}$ - энтальпии образования свободных радикалов в активированном состоянии и исходного соединения при 0° К, соответственно. Описана методика оценки энтальпий образования свободных радикалов как в приближении постоянного среднего эффективного состояния предэкспоненциального множителя, так и с учетом зависимости энтропии активации от природы радикалов R_1 . и R_1 . Описана параметризация уравнений, отражающих влияние эффектов заместителей на энтальпии образова-

^{*} Текст доклада на XII Менделеевском съезде по общей и прикладной химии, Баку, сентябрь, 1981 г.

ния свободных радикалов, аналогичных уравнениям, применимым к описанию энтальпий образования ковалентно построенных соединений. Описана параметризация зависимости вкладов радикалов R_i и R_j, представляющих собой замещенные метилы, в энтропию активации, от эффектов заместителей.

Описана вычислительная схема для оценки величин констант скорости газофазной гомолитической диссоциации от строения исходного соединения, представленного в виде двух фрагментов, соединенных разрывающейся связью и от температуры.

Газофазный гомолиз согласно схеме:

$$R_{i} = R_{j} \quad k = R_{i} + R_{j}$$
(I)

представляет одно из простейших химических превращений. Эта реакция может играть роль инициирующей стадии для более сложных цепных процессов. Полное количественное описание последних может потребовать знания в том числе и значений констант скоростей реакций типа (I). При достаточно высоком давлении эти реакции мономолекулярны и каждая из них может быть охарактеризована константой скорости первого порядка, зависящей от температуры^I, ². Последняя обычно описывается уравнением Аррениуса.

Экспериментальное определение указанных констант скорости k представляет в большинстве случаев достаточно сложную задачу и может быть сопряжено со значительными погрещностями³. За все время исследования кинетики реакций типа (I) измерены константы скорости и их температурные зависимости для нескольких сот различных сочетаний R_i и R_j. При этом общее число разных радикалов-заместителей, представленных в этих сочетаниях, достигает IOO. Имея в виду, что даже это число радикалов служит основой для 4950 разных комбинаций, следует признать актуальность поиска методов вычислительной оценки величин k.

Нами изучена возможность построения и параметризации соответствующей вычислительной схемы, исходя из приведенных в

литературе экспериментальных данных (всего для 236 реакция). Последние заимствованы из таблиц В.И. Веденеева и А.А. Кибкало³ и дополнены данными из более поздних публикаций. Для некоторого числа реакций имеются параллельные независимые данные, позволяющие судить о степени точности, достигаемой при экспериментальном определении к и вычислении исходя из этого активационных параметров. По понятным причинам относительно умеренные погрешности в величинах к сопряжены со значительными неопределенностями в соответствующих активационных параметрах. В качестве достаточно характерного примера в Таблице I приведены данные для реакции гомолиза этана с образованием двух метильных радикалов. Видно, что независимые параллельные данные относятся с большой вероятностью к одному и тому же процессу, средние значения устойчивы по отношению к значительному расширению выборки данных, а отклонения от средних значений характеризуются нормальным статистическим распределением. В то же время даже те значения 1gA и E, которые соответствуют выборке наиболее самосогласованных, с точки зрения значений к данных, характеризуются большим разбросом параллельных значений. Поэтому во всех случаях отсутствия параллельных независимых данных, а таких случаев большинство, значения активационных параметров могут оказаться весьма неопределенными. Следует также обратить внимание на неудовлетворительные результаты совместной обработки всех имеющихся для данной реакции данных в координатах уравнения Аррениуса (вариант 3. из Таблицы I).

Поскольку лишь для относительно небольшого числа реакций имеются достаточно представительные выборки параллельных данных, то наиболее корректным подходом к решению поставленной проблемы представляется статистическая обработка по-возможности более широкой совокупности данных в 'рамках разных разумных гипотез об эффектах строения на величины 1gA и Е, осуществляя во всех случаях исключение значимо отклоняющихся точек.

В случае величин Е или ΔH^{\neq} формулировка и проверка таких гипотез не сопряжено с особыми трудностями. К сожалению, иначе обстоит дело в случае величин lgA. Отсутствие параллельных данных для большого количества реакций приВодит к тому, что неопределенность этих величин для той или иной отдельной реакции сопоставима с общим диапазоном измерения наблюдаемых значений lgA, расположенных, в основном, в промежутке от I2 до I8 (6 логарифм. единиц). Из таблицы I видно, что для гомолиза этана параллельные значения lgA перекрывают диапазон почти 3-х логарифмических единиц.Это далеко не предел. Для реакции гомолиза нитробензола на фенильный и нитрорадикалы для IgA приведены значения I2,6 и I7,3 (соответствующие величинам Е равны 53,4 и 69,7 ккал/моль). Тем не менее обе эти величины относятся, скорее всего,к названному процессу, поскольку соответствующие значения Igk₇₀₀0, равные -4,07 и-4,46 не слишком отличаются друг от друга (ср. с данными из Таблицы I).

По указанной причине трудно надеяться на выявление, исходя из существующих данных, полной картины зависимости IgA от строения гомолизирующихся молекул.

В принципе может реализоваться одна из нижеперечисленных трех возможностей:

I. Истинные значения IgA не зависят от строения и рассматриваемый тип реакций принадлежит к числу изоэнтропийных.

2. Между 1g4 и Е соблюдается линейность и мы имеем дело с изокинетическим типом реакций.

3. Значения Ig4 и Е полностью независимы друг от друга и по разному зависят от строения.

Для истинной энергии или энтальпии активации D логично принять следующую гипотезу о зависимости этой величины от природы R, и Rj :

$$D_{ij} = \Delta H_{R_i}^{\neq} + \Delta E_{R_j}^{\neq} - \Delta E_{OR_iR_j}^{O}$$
(2)

Это уравнение предполагает отсутствие взаимодействия образующихся свободных радикалов в активированном состоянии (принцип аддитивности). Через $\Delta H_R^{\not\pm}$. обозначены энтальпии образования указанных радикалов в активированном состоянии, через $\Delta H_{OR_j,R_j}^{o}$ - стандартная энтальпия образования соединения \mathbf{R}_{I,R_j} при 0° К. Следовательно, для радикалов-заместителей \mathbf{R}_{I} и \mathbf{R}_{j} предполагается неизменность внутренних температурных составляющих для энтальпии в процессе активации.

Уравнение (2) отражает зависимость D_{ij} от природы радикалов-заместителей и открывает возможность для вычисления величин ΔH_{R}^{*} для свободных радикалов в активированном состоянии. Если число разных сочетаний радикалов, для которых известны оценки значений D_{ij} , существенно превышает число разных радикалов, охваченных этими сочетаниями, а величины $\Delta H_{OR_iR_j}^{\circ}$ либо известны, либо могут быть вычислены, то соблодение уравнения (2) может быть проверено и величины ΔH_{R}^{\neq} и их стандартные отклонения определены путем применения техники мультилинейного регрессионного анализа в координатах уравнения (2).

В цедях проверки соблюдения изокинетической зависимости осуществлялась линейная регрессия в координатах 1gkT2 и lgk_{T1} для разных пар Т2 и Т₁.Во всех случаях наклон 2 Зависимости IgkT, от IgkT, неотличим от величины отно-Т₁/Т₂, что формально соответствует частному случаю Ления изоэнтропийности. В случае $T_T = 700^\circ$ и $T_2 = 800^\circ$ К для совокупности из 350 независимых пар коррелируемых величин ж = = 0,877 \pm 0,002 T₁/T₂ = 0,875, при стандартном отклонении s= = 0,2I. Среднее эффективное значение 1gA = I4,64+0,044 при диапазоне изменения обоих коррелируемых величин в 30 догарифмических единиц. Из этого результата следует, что 95% значений 164 для охваченных обработкой реакций лежит в промежутке I4,64[±]3,4, то есть от II,2 до I8, а две трети в промежутке I4,64+I,7²⁶. Тем не менее в статистическом плане и в чисто-вычислительных целях может оказаться целесообразным предварительный пересчет первичных данных исходя из указанного значения 1gA, , согласно формуле:

$$D = E + 2, 3RT(lgA_{o} - lgA + lgn)$$
 (3)

где в - статистический фактор.

Авторы выражают искреннюю признательность Г.Б.Манелису за указание,что установленная таким образом "изоэнтропийность" вполне согласуется с истинной, не зависящей от Е вариацией 1gA в широком диапазоне.

Например, параллельные значения вычисленных таким образом для выборки данных из 5 источников из Таблицы I приводят к средней величине $D_{\rm CP} = 79,49+1,10$ при соответствующем $E_{\rm CP} = 86,3+4,5$. Подстановка в уравнение (3) вместо IgA₀ среднего для указанной выборки значения IgA_{CP} = I6,25 приводит к результату $D_{\rm CP} = 86,74+0,92$. Как видно, при замене величины IgA₀ = I4,64 заметно отличающимся от нее средним значением для данной реакции, разброс вычисленных величин D уменьшается мало, хотя в величину $D_{\rm CP}$ при этом и вносится существенное изменение.

Указанный пример иллострирует общее увеличение статистической самосогласованности первичных величин энергий активации в результате пересчета согласно уравнению (3). По этой причине, хотя и чисто формальное, принятие изоэнтропийной модели может оказаться полезным в чисто-расчетном аспекте.

Более строгая методика проверки соблодения изокинетической зависимости подтверждает отмеченное отсутствие линейности или даже тенденции к такой линейности между величинами 1gA и E.

Эффективные значения $\triangle H_R^{\neq}$ могут быть оценены исходя из комбинаций уравнений (2) и (3), осуществляя мультилинейный регрессионный анализ в координатах следующего уравнения:

$$\Delta \mathbf{H}_{\mathbf{R}_{j}}^{\neq} + \Delta \mathbf{H}_{\mathbf{R}_{j}}^{\neq} = \mathbf{D}_{ij} + \Delta \mathbf{H}_{\mathbf{OR}_{1}\mathbf{R}_{j}}^{o}$$
(4)

в котором D_{ii} дается уравнением (3).

Такая обработка данных была осуществлена как для полной выборки данных 98 разных радикалов, так и для частной выборки, соответствующей разным комбинациям из 15 наиболее представленных радикалов-заместителей. Аналогичным образом обрабатывались величины приведенных в литературе энергий активации, подставляя в уравнение (4) $D_{ij} = E_{ij}$. Полученные при этом результаты приведены в Таблицах 2 и 3. Видно, что привлечение пересчитанных, согласно уравнению (3), величин D_{ij} действительно приводит к некоторому улучшению статистических показателей, по сравнению с результатом использования оригинальных значений Е, .

В рамках теории активированного состояния величина k для мономолекулярной реакции дается выражением:

$$lgk = lg(k'/h) + lgT + \Delta S^{\neq}/2, 3R - \Delta H^{\neq}/2, 3RT =$$

= lg(ek'/h)+ lgT + $\Delta S^{\neq}/2, 3R - E/2, 3RT,$ (5)

где k' - константа Больцмана, h - постоянная Планка, E - экспериментальная энергия активации, вычисленная в координатах уравнения Аррениуса, $\Delta H = E - RT$ - энтальпия активации, ΔS - энтропия активации.

Для величины △S[≠] логично испытать гипотезу об аддитивности:

 $\Delta S_{ij}^{\neq} = \Delta S_{R_{i}}^{\neq} + \Delta S_{R_{j}}^{\neq}, \qquad (6)$

где $\Delta S_{R}^{\neq} = S_{R}^{\neq} - S_{R}^{\circ}$, $S_{R}^{\neq} -$ энтропия свободного радикала в активированном состоянии, $S_{R}^{\circ} -$ аддитивный инкремент энтропии для заместителя R в исходном соединении. Известно,что для соединений типа R_{j}^{-R} аддитивность энтропии соблюдается в хорошем прибдижении⁵.

Для статистической обработки первичных данных получается в таком случае уравнение:

$$\Delta H_{R_{j}}^{\neq} + \Delta R_{R_{j}}^{\neq} - T \Delta S_{o}^{\neq} - T \Delta S_{R_{j}}^{\neq} - T \Delta S_{R_{j}}^{\neq} = \Delta H_{OR_{j}R_{j}}^{o} + E_{i,j} + 2,3RT(lgn_{j,j} - lgA_{j,j} + lgT)$$
(7)

Мультилинейная регрессионная обработка в координатах уравнения (7) данных при трех температурах для каждой реакции (минимальн., средн. и максим.для изученного температурного интервала) приводит к относительно большой точности описания – ^в = 0,54(2,05) ккал/моль для I4 радикалов, 32(35) реакций и I99(300) уравнений (в скобках указаны значения для исходной выборки, до начала процедуры ысключения значимо отклоняющихся точек). К сожалению, при этом наблодается большой эффект "перекачки" между значениями иско мых ΔH_R^{\sharp} . и ΔS_R^{\sharp} . для каждого радикала, обусловленный недос-

I55

таточно широкими пределами вариации температуры для отдельных реакций. Во избежание одновременной параметризации значений см[±] и $\bigtriangleup S_{R_{*}}^{\pm}$, использовался итерационный подход попеременной параметризации, путем последовательного осуществления следующих процедур:

I. Мультилинейный регрессионный анализ в координатах уравнения:

$$\Delta S_{R_{1}}^{\neq} + \Delta S_{R_{j}}^{\neq} = 2, 3R(IgA_{1,j} - Ign_{1,j} - Ig(ek'T_{cp}/h))$$
(8)

В результате оцениваются значения $\Delta S_{R_*}^{\neq}$.

2. Вычисление, исходя из полученных таким образом значений △S[#]_R, корригированных значений lgA_{1,1} и В_{1,1}:

 $lgA_{ij(kopp)} = lg(ek*/h) + IgT_{cp} + (\Delta S_{R_{i}*}^{\neq} + \Delta S_{R_{j}*}^{\neq})/2, 3R(9)$ $E_{ij(kopp)} = E_{ij} + 2, 3RT_{cp}(lgA_{ij(kopp)} - lgA_{ij} + lgn_{ij})(10)$

3. Мультилинейный регрессионный анализ в координатах уравнения (оценка △н[#]_R):

$$\Delta H_{R_{i}*}^{\neq} + \Delta H_{R_{j}*}^{\neq} = E_{ij(kopp)} - RT_{cp} + \Delta H_{CR_{i}H_{j}}^{o}$$
(II)

4. Вычисление новых корригированных значений ^Eij и ^{lgA}ij :

$$E_{ij(kopp)} = \Delta H_{R_{i}}^{*} + \Delta H_{R_{j}}^{*} - \Delta H_{OR_{i}R_{j}}^{o} - RT_{cp}$$
(12)

$$lgA_{ij(kopp)} = lgA_{ij} + (E_{ij(kopp)} - E_{ij})/2, 3RT_{cp}$$
(13)

В результате первого цикла указанных вычислений получаются нулевые приближения величин ΔS_R^{μ} . и ΔH_R^{μ} .

В начале второго итерационного цикла в систему уравнений (8) подставляются значения lgA_{lj(kopp)} из (I3) и т.д.

При мультилинейном регрессионном анализе (процедуры I. и З) осуществлялось исключение строк, приводящих к значимым отклонениям.

Результаты реализации описаний итерационной процедуры

для 14 многократно представленных радикалов отражены в Таблицах 2. и 3. Удовлетворительная самосогласованность достигалась уже после второго итерационного цикла. Полученные при этом значения искомых величин представляются вполне разумными. Галогены характеризуртся нулевыми значениями ΔS_R^{\sharp} и, в случае Br и I, представленных более чем одним уравнением, значения ΔH_R^F близки к известным величинам, оцененным из ΔH_0^0 для молекул Br₂ и I₂ и энергий диссоциации D. . Оценки Дя упомянутых 14 радикалов, отличающиеся от эффективного среднего значения в 2,25 энтр. ед., соответствующего величине lgA = I4,64, могут считаться статистически обоснованными. К сожалению, большая неопределенность единичных значений 1gA лишает нас возможности реальной оценки значений $\bigtriangleup S_{R}^{\neq}$ для тех радикалов, которые представлены лишь одной единственной комбинацией тиna R₁R₁.

В таблице 4. представлены вторичные значения $\triangle S_{R_*}^{\neq}$ и $\triangle H_{R_*}^{\neq}$, вычисленные для таких радикалов, которые не вошли в число упомянутых I4, но также представленных несколькими независимыми реакциями, соответствурщими комбинациям с радикалами из Таблицы 3. Видно, что для 7 радикалов из Таблицы 3 и двух из Таблицы 4 (подчеркнуты) оценки $\triangle H_{R_*}^{\neq}$ с учетом вариации значений 1gA, обусловленных непостоянством величин $\Delta S_{R_*}^{\neq}$, с одной стороны, и полученных исходя из величины 1gA₀ = I4,64, с другой стороны, различаются более чем на I ккал/моль.

Таким образом, при вычислении величин lgk могут быть использованы либо величины $\Delta H_{R_o}^{\neq}$, полученные путем использования эффективного среднего значения $lgA_o = I4,64$ (обозначим эти величины через E_{R_o}), либо "истинные" значения

 ΔH[#]_R, сопряженные с соответствующими величинами △S[#]_R.Хо- тя последние, в принципе, более предпочтительны, они не мо- гут быть уточнены для ряда радикалов-заместителей из-за не- хватки и недостаточной точности соответствующих экспериментальных данных.

Можно показать, что значения Е_R и △н[≠]_R связаны друг с другом посредством следующей зависимости:

$$E_{R*} = \Delta H_{R*}^{\neq} + T_{e}^{*} 10^{-3} (\Delta S^{\circ} - \Delta S_{R*}^{\neq}) , \qquad (I4)$$

rge
$$\Delta S^{\circ} = 2,3 \operatorname{H}(\lg_{o} - \lg(\operatorname{ek'}/n) - \lg_{e})/2$$

равна половине энтропии активации, соответствующей эффективному среднему значению lgA_o, T_e – некая усредненная температура для выборки данных, исходя из которой оценена величина △S[#]_R.

Величины $\Delta H^{O}_{OR_{1}R_{1}}$ могут быть оценены в рамках вычислительной схемы для энтальпий образования соединений, учитывающей вклады внутримолекулярных взаимодействий⁵. Для четырехзамещенного метана

$$\Delta H_{OX_{1}X_{2}X_{3}X_{4}C}^{\circ} = \Delta H_{OCH_{4}}^{\circ} + \sum_{i} \Delta H_{OX_{i}}^{\circ} + \mathcal{C}_{CH_{3}} \sum_{i} \mathcal{L}_{i} +$$

$$+ A \sum_{i} \sum_{i} \left\{ \mathcal{L}_{X_{i}} \mathcal{L}_{X_{j}} \right\} + B \sum_{i < j < k} \left\{ \mathcal{L}_{X_{i}} \mathcal{L}_{X_{j}} \mathcal{L}_{X_{k}} \right\} + c \left\{ \prod_{i} \mathcal{L}_{X_{i}} \right\} +$$

$$+ \mathcal{L}_{X_{2}}^{*} \sum_{i} \sum_{j} \mathcal{L}_{X_{i}}^{*} \mathcal{L}_{X_{i}}^{*} - n_{FF} \cdot 5 (\text{ккал/моль}),$$

$$(15)$$

где $\Delta H_{O\chi_1}^{*}$ – аддитивные вклады заместителей χ_1^{*} , $\mathcal{C}_{H_3}^{*}$, \mathcal{K}_{-} – константы заместителей, отражающие их способность к \mathcal{V} – взаимодействию (масштабная постоянная приравнена к I ккал/моль), A = -0,200, B = 0,0196 и C = -0,002 – постоянные, определяющие вклады взаимодействий высшего порядка через атом C в энергию \mathcal{V} – взаимодействия, $\mathcal{C}_{\chi_1}^{*}$ – индуктивные константы заместителей, \mathcal{L}_{-}^{*} – масшабная постоянная для индуктивного взаимодействия, z_{C}^{*} – индуктивные константы заместителей, z_{C}^{*} – индуктивные константы заместителей, z_{C}^{*} – индуктивные константы заместителей χ_{-}^{*} – индуктивные константы заместителей ствия, z_{C}^{*} – индуктивного взаимодействия, z_{C}^{*} – индуктивного взаимодействия с посло попарных взаимодействий между атомами фтора в качестве заместителей χ_{-}^{*} .

Для замещенных метилов константы заместителей вычисляются по формулам:

$$\mathcal{Y}_{\mathbb{X}_{1}\mathbb{X}_{2}\mathbb{X}_{3}\mathbb{C}} = \mathcal{Y}_{\mathrm{CH}_{3}} + \mathbb{A} \underset{i}{\overset{\sim}{\underset{i}{\sum}}} \mathcal{Y}_{\mathbb{X}_{i}} + \mathbb{B} \underset{i < j}{\overset{\sim}{\underset{j}{\sum}}} \mathcal{Y}_{\mathbb{X}_{i}} \mathcal{Y}_{\mathbb{X}_{j}} + C \prod_{i} \mathcal{Y}_{\mathbb{X}_{i}}$$

$$(16)$$

GX1I2X3C = ZCIGX

(17)

Величины произведений, взятые в фигурные скобки, приравниваются к нулю, если все соответствующие заместители x_i – суть атомы галогена. Это отражает общее правило:взаимодействие между атомами галогена, связанными с одним и тем же атомом sp³ – углерода, отсутствует. Это правило следует иметь в виду также и в случае величин G^{\pm} и \mathscr{C} для замещенных метилов, если последние связаны с атомом галогена.

В случае полигалогензамещанных метилов к правой части уравнения (I7) вводится поправка _{На1} для учета неаддитивности:

$$\Delta_{\text{Hal}} = -0,0275(\text{NHAL} - 1) \sum_{i} 2^{(4 - n_{X_i})}, \quad (I8)$$

где NHAL – число атомов галогена в качестве заместителей X_i, n_{Xi} – порядковый номер галогена в последовательности F, Cl, Br и I.

Комбинация уравнений (15), (16) и (17) позволяет вычислить значение ΔH_0^0 для любого полизамещенного алкана, если известны соответствующие константы заместителей.

Выделяя вклад взаимодействия I_{RiRj} между заместителями R_i и R_j в исходном соединении, можно записать:

$$\Delta H_{OR_iR_j}^o = \Delta H_{OR_i}^o + \Delta H_{OR_j}^o + I_{R_iR_j}$$
(19)

H

$$\mathbf{I}_{\mathbf{R}_{i}\mathbf{R}_{j}} = \mathcal{V}_{\mathbf{R}_{i}}\mathcal{V}_{\mathbf{R}_{j}} + \mathcal{K}_{\mathbf{C}_{\mathbf{R}_{j}}}^{\mathbf{\pi}} \mathcal{K}_{\mathbf{R}_{j}}^{\mathbf{\pi}} \mathcal{K}_{\mathbf{R}_{j}}^{\mathbf{\pi}} .$$
(20)

Вместо $\Delta H_{R}^{\not 4}$, могут быть параметризованы и использованы величины

$$\Delta \Delta H_{R_{\bullet}}^{\neq} = \Delta H_{R_{\bullet}}^{\neq} - \Delta H_{OR-}^{\circ}$$
(21)

представляющие собой разности между энтальпией образования свободного радикала и аддитивным инкрементом для соответст-

вующего заместителя. В таком случае уравнение (4) сводится к следующей зависимости:

$$\Delta \Delta H_{R_{i}}^{\neq} + \Delta \Delta H_{R_{j}}^{\neq} = D_{ij} + I_{R_{i}R_{j}}$$
(22)

Величины △△н[≠] удобны при рассмотрении эффектов строения для радикалов R•, поскольку в них сокращаются аддитивные вклады для всех заместителей, связанных со свободно-радикальным центром.

Наибольший интерес представляет вычисление величин ${\bigtriangleup}_{R_{\circ}}^{\sharp}$ или ${\bigtriangleup}_{R_{\circ}}^{\sharp}$ и и ${\bigtriangleup}_{R_{\circ}}^{\sharp}$ для замещенных метильных радикалов. Используя параметры и правила вычислительной схемы для расчета величин ${\bigtriangleup}_{R_{\circ}}^{\circ}$ для полизамещенных алканов, путем соответствущей статистической обработки данных показано, что величины ${\bigtriangleup}_{R_{\circ}}^{\sharp}$ для радикалов $X_{I}X_{2}X_{3}C^{\circ}$ описываются уравнением:

$$\Delta \Delta H_{X_{1}X_{2}X_{3}C} = \Delta \Delta H_{CH_{3}} + (f_{C} - f_{CH_{3}}) \sum_{i} f_{X_{i}} +$$

$$+ 0,200 \sum_{i < j} \left\{ f_{X_{i}} f_{X_{j}} \right\} - 0,0196 \left\{ f_{X_{1}} f_{X_{2}} f_{X_{3}} \right\} +$$

$$+ \alpha^{\#} G_{C}^{\#} \cdot \sum_{i} \sigma_{X_{1}}^{*} + N_{=} \Psi_{=} + N_{CN} \Psi_{CN} + N_{NO_{2}} \Psi_{NO_{2}}$$
(23)

Через $\mathcal{V}_{C.}$ и $\mathcal{G}_{C.}^{\pi}$ обозначены соответствующие константы заместителей для свободно-радикального центра $-\dot{C} \cdot \cdot$ $\mathcal{V}_{=}$, \mathcal{V}_{CN} и \mathcal{V}_{NO_2} обозначают энергии резонанса \mathcal{J}_{-}^{π} -электронных систем (ненасыщенных и ароматических), цианои нитрогруппы с этим центром. N_{\pm} , N_{CN} – числа \mathcal{J}_{-} электронных систем или цианогрупп у последнего. N_{NO_2} равно единице, если с центром $-\dot{C}^{\circ}$ связаны одна или несколько нитрогрупп и нулю, если таковые отсутствуют.

Величины △S[≠], для замещенных метилов описываются уравнением:

$$\Delta S_{X_{1}X_{2}X_{3}C^{*}}^{\neq} = \Delta S_{CH_{3}^{*}}^{\neq} + Y_{p}$$
(24)

где у – параметр, р – число попарных взаимодействий между заместителями I₁.

Следует отметить, что вследствие практического равен-

ства индукционных трансмиссионных коэффициентов z_{C}^{z} . и z_{C}^{z} , соответствующее слагаемое в уравнении (23) опущено.

При параметризации схемы с $1_{GA_{O}} = I4,64$ использовались данные при T_{CP} для каждого независимого комплекта IgA, Е и $\triangle H_{OR_{1}R_{1}}^{O}$ или $I_{R_{1}R_{1}}$. В случае схемы с учетом вариации энтропии активации привлекались данные при T_{MMH} , T_{CP} и T_{MAKC} , то есть для минимальной, средней и максимальной температуры изученного температурного интервала. Результаты параметризации отражены в Таблице 5. Из последней видно, что значения $\triangle H_{H_{3}}^{O}$ и резонансных параметров для двух схем различаются незначительно. Различия в величинах γ_{C}^{*} . и \mathcal{I}_{C}^{*} , частично компенсируются. Такая близость параметров для обоих альтернативных схем вполне понятна исходя из соображений, приведенных выше.

Что касается величин стандартного отклонения для обеих схем, то они несопоставимы, поскольку в случае первой из них использовались данные только при T_{CP}. В широком интервале температур схема, учитывающая непостоянство энтропии активации, должна обладать заметным преимуществом. В качестве иллострации в Таблице 6 сопоставлены экспериментальные данные для реакции распада тетранитрометана с результатами вычислений в рамках обоих схем. Как видно, величины 1gk при крайних температурах, вычисленные в рамках схемы с учетом вариации энтропии активации (№ 6 Табл.6) расположены заметно ближе к усредненным экспериментальным значениям (№ 3 и 4), чем соответствующие значения, вычисленные в рамках схемы с 1gA₀= 14,64.Для середины изученного температурного интервала обе схемы приводят к близким значениям 1gk.

В рамках схемы с lgA₀ = I4,64 возможен также учет эффектов заместителей в случае замещенных алкокси-радикалов, алкилзамещенных ртутных радикалов и для реакций распада перекисей и азосоединений в рамках использования следующих уравнений:

$$\Delta \Delta H_{X0}^{\neq} = 5,55 + 5,42 \sigma_{X}^{\neq} - 21,3 N_{=}$$
 (25)

$${}^{D}_{X_{i}} \circ - \circ X_{j}} = {}^{18,6} + {}^{1,71} (\Upsilon_{X_{i}} + \Upsilon_{X_{j}}) + {}^{3,78} (G_{X_{i}}^{\Xi} + G_{X_{j}}^{\Xi}) + {}^{-0,383} G_{X_{i}}^{\Xi} G_{X_{j}}^{\Xi} - {}^{21,3} (N_{=X_{i}} + N_{=X_{j}})$$

$$(26)$$

$$161$$

 $\Delta \Delta H_{\rm RHg}^{\neq} = -5,8 + 8,9 \Upsilon_{\rm R}$

$$D_{X_{1}-N=NX_{j}} = 11,5 + \Delta A H_{X_{1}}^{\neq} + 2,17 Y_{X_{j}} - 4,73 Y_{X_{1}} + 4,03 (G_{X_{1}}^{\#} - G_{X_{1}}^{\#}) - 0,932 G_{X_{1}}^{\#} - 0,38 G_{X_{1}}^{\#} G_{X_{1}}^{\#}$$
(28)

Значение № равно единице или нулю для способного к резонансному взаимодействию *Л*-электронной системы и неспособного к резонансу заместителя, соответственно.

Описанные вычислительные схемы реализованы в программе для ЭВМ, позволяющей автоматический расчет констант скоростей для реакций гомолитической диссоциации в зависимости от строения радикалов-заместителей и температуры.

Статистическая обработка данных осуществлялась при помощи составленных нами программ мультилинейного регрессионного анализа с автоматическим исключением строк на разных уровнях значимости и исключением незначимых параметров.

Более подробное описание методики и результатов обработки данных будет опубликовано особо.

Описанный выше подход может быть успешно распространен на реакции радикального замещения в газовой фазе.

Таблица I

(27)

Данные для реакции СН3 - СН3 - 2СН3 .

- I. Выборка из 5 наиболее взаимосогласующихся источников
- 2. Выборка из всех имеющихся II источников
- 3. Результаты совместной обработки в координатах уравнения Аррениуса всех данных из II источников
- 4. Из средних значений lgA и Е для 5 источников
- 5. Из средних значений 1gk для 5 источников

В скобках указаны диапазоны изменения параллельных данных.

				A 11	
A(A)	Усредненны	е значения	-lgk _T	lgA	B
1111	800 ⁰ K	940 ⁰ K	II00°K	сек-1	ккал/моль
I.	7,33+0,25	3,80+0,12	0,92+0,16	16,25+1,04	86,3+4,5
	(7,2 -7,6)	(3,7 -4,0)	(0,8 -I,I)	(14,7 -17,5)	(79,3-91,7)
2.	7,39+0,65	3,90+0,62	I,00+0,62	I6,05+0,96	85,8 ± 3,4
	(6,2 -8,8)	(2,8 -5,2)	(-0, I-2, 3)	(14,7 -17,5)	(79,3-91,7)
3.	7,61+0,42	4,24+0,42	I,44+0,42	15,01+0,60	82,8+2,5
4.	7,3	3,8	0,9		
5.	-	-	-	16,2	86,0

Таблица 2

Продолжение таблицы І

Результаты обработки данных в координатах уравнения(4) NE – число независимых уравнений (строк).

NRD - число разных радикалов-заместителей.

NRN - число разных реакций (сочетаний Ri и Rj).

в - стандартное отклонение в ккал/моль.

Приведены результаты для конечной выборки строк, после исключения значимо отклоняющихся. Данные для исходной выборки указаны в скобках.

Определение величины ^D ij	NE	NRD	NRN	8
Уравн. (3), все данные	231(281)	93(98)	125(138)	I,I0(3,D
представленных радика- лов	90(III)	15(15)	34(36)	1,30(2,6)
D _{ij} = E _{ij}	69(100)	I4(I4)	34(35)	I,34(3,8)
Интерационная процеду- ра	74(100)	I4(I4)	3I(35)	0,91(2,4)

Таблица З

Значения ∆н[≠], и ∆s[≠], для свободных радикалов. В скобках указывается число независимых уравнений, использованных для вычисления данной величины.

Для атома водорода приняты значения $\Delta H_{H^*}^{\neq} = 51,6^6$ и $\Delta S_{H^*}^{\neq} = 0$.

	AH	R•	ККАЛ/ МОЛЬ			энтр. ед.
R.	Из	AH0	В координа	тах ур. (4)	Итерационная	процедура
	и Ц ДВУ ато Мол	одл х- мных екул	^{Iя} _{Dij} соглас но ур. (3) 6	- D _{ij} = E _{ij}		
Cl	2	8,59	27,4+I,2	20, I+I, 4(I)	24,4+I,0(I)*	-0,02+1,2
Br	2	8,18	30,0+0,7	23, 5+0, 8(4)	27,8+0,6(3)*	-0,06+0,7
I	2	5,63	3 29,3+0,5	24,9+0,6(7)	26,3+0,4(7)*	0,3+0,5
MH ₂		-	44,8+0,3(7)	38,6+0,4(3)	37, I+0, 3(3)	-3,2+0,3
NO2		-	7,2+0,3(48)	8,6+9,4(6)	7,3+0,2(12)	3,6+0,3
SH		-	18,7+0,7(4)	13,3+0,7(4)	I3,6+0,5(4)	-3,8+0,6
CH ₃ O		-	4,2+0,3(10)	4,4+0,3(6)	3,6+0,2(5)	2,9+0,3
C2H5C)	-	-2,2+0,2(21)	-4,4+0,2(15)	-4,5+0,2(II)	-I,6+0,2
CH3		-	31,9+0,2(81)	34, I+0, 2(25)	32,0+0,1(28)	3, I+0,2
C2H5		-	25,2+0,4(21)	26, 1+0, 4(10)	25,7+0,3(II)	3,3+0,4
(CH3)	CH	-	17,1+0,3(14)	20,8+0,4(7)	19,3+0,3(6)	4,5+0,4
(CH3)	C	-	10,4+0,3(14)	I3, I+0, 4(7)	I4,7+0,3(IO)	7,5+0,3
CH2=CH	HH2	-	40,9+0,5(8)	40,2+0,5(7)	37,4+0,4(8)	-0,9+0,5
C6H5C	^H 2	-	51,8+0,4(7)	49,6+0,5(12)	50, I±0, 3(II)	I,9±0,4
	-					

* Вычислено исходя из нулевого значения соответствующего ΔS_{R}^{*} .

Таблица 4

Сопоставление разных оценок величин △н[≠]_R. для менее представленных радикалов, встречающихся более чем в одной комбинации типа R₁R₁.

Статистически ненадежные значения приведены в скобках.

	R•	Вторичные ходя из ре применения процедуры представле лов из Таб	значения,ис- езультатов и итерационной для наиболее енных радика- блицы З	Ур. (4), D ₁ Полная вы- борка дан- ных	ј по ур.(3) Вторичные значения, исходя из результа- тов для 15 радикалов
-		∆S _R . энтр. ед.		∆н <mark>≢</mark> , кка	л/моль
I	FO	4,8+I,4	28,3+0,I	28,2+0,8	28,3+0,16
2	C3Hy0	0,8+0,I	-8,5+0,I	-8,0+0,7	-10,9+0,2
3	(CH3)3CC	5,8+0,4	-I5, I+0, I	-15,9+0,2	-15,9+0,2
4	F2N	3,9 <u>+</u> I,0	8,7+0,2	8,6+0,4	8,6+0,0
5	C6H5NH	-4,7+0,2	55,0+I,5	60,0+0,65	59,8+I,4
6	NO	3,8 <u>+</u> I,0	20,5+0,3	21,2+0,48	24,3+I,5
7	CH3Cd	-II,5 <u>+</u> I,3	41,7+0,6	53,8+0,65	53,7+I,37
8	CH2C1=	(-2,0)	(22,7)	28,3+I,3	28,0
9	C ₆ H ₅	(2,9+9,I)	73,2+0,8	73,4+0,6	74, I+0,6
10	CH ₃ CO	(I,7 <u>+</u> 3,4)	(-8,8+3,4)	-5,8+0,4	77,7+3,5

^{*} Присутствует только в одной единственной комбинации типа ${}^{R_{i}R_{j}}$ •

Параметры уравнений (23) и (24).

При параметризации значения I_{RiRi} вычислялись согласно уравнению (20) и использовались следующие значения: ∝^Ж = I,37 ккал/моль

 $6_{\text{NO}2}^{=} = 4,5$ $\Delta H_{\text{OCH}_{3}^{-}}^{0} = \Delta H_{\text{OCH}_{4}}^{0} = -15,9$ ккал/моль $Y_{\text{CH}_{3}^{=}}^{-} 3,94$

Параметр	Значение для вари- анта с 1gA ₀ =I4,64	Эначение для вари- анта с учетом ва - риации энтропии ак- тивации
△ДН [≠] С ¹¹ 3. (ккал/моль)	48,0+0,2 [#] 2,19+0,10 [#]	47,6+0,2 [#] 2,55+0,04
×6×	I,54+0,05	I,34+0,04
Y_ (ккал/моль)	-8,9+0,2	-9,5+0,2
И (ккал/моль)	-5,6+0,7	-7,3+0,7
Чио ₂ (ккал/моль)	-4,4+0,5	-5, I+0, 3
∆з∉ (энтр. ед.)	-	3,2+0,02*
ү З*(энтр. ед.)	-	I,I9+0,I8
NE	64(97)	130(207)
NRN	51(62)	51(69)
в (ккал/моль)	I,2I	I,97

* Исходя из значений 🛆ня, или 🖓 , для метила, этила, изопропила и трет.-бутила. Из данных для этих радикалов следует Y = I,43+0,02 энтр. ед.

Таблица 6

Сопоставление экспериментальных и вычисленных значений lgk и активационных параметров для реакции

$$(NO_2)_3C-NO_2 \rightarrow (NO_2)_3C^{\circ} + NO_2^{\circ}$$
 $(n = 4)$

- I. и 2. параллельные независимые экспериментальные данные.
- 3. Исходя из средних значений lgA и Е для вариантов I. и 2.
- 4. Совместная обработка данных обоих параллельных источников.
- 5. Расчет с использованием уравнения (23) в рамках схемы с lgA_o = 14,64.
- 6. Расчет с использованием уравнений (23) и (24) в рамках схемы с учетом непостоянства энтропии активации.

∆Т экспериментально исследованный диапазон температур в °К .

Экстраполированные значения 1gk приведены в скобках.

-	-	lg	k	lgA	E	A 17
	360 ⁰	450 ⁰	590 ⁰	1.2.2	ккал/моль	∆Тэксп
I. 2. 3. 4. 5.	(-7,30) -7,14 -7,21 -7,17 -6,30	-2,34 -2,45 -2,39 -2,27 -2,0I	2,38 (2,00) 2,19 2,37 2,08	17,53 16,30 16,90 17,3 <u>+</u> 0,2 14,64	40,90 38,60 39,70 40,3 <u>+</u> 0,4 35,52	443 - 596 359 - 450 - 359 - 596 -
6.	-6,78	-2,04	2,48	16,97 [*]	39,12 [*]	-

* Вычислено согласно уравнению Аррениуса по значениям при $360 \text{ M} \cdot 590^{\circ} \text{ K}$. $\Delta \text{s}^{\neq} = \text{I3,5}, \quad \Delta \text{H}^{\neq} = 38,23$.

ЛИТЕРАТУРА

- I. Кондратьев В.Н., Кинетика химических газовых реакций.Изд. АН СССР, М., 1958.
- Робинсон П., Холбрук К., Мономолекулярные реакции. "Мир", М., 1975.
- Веденеев В.И., Кибкало А.А., Константы скорости газофазных мономолекулярных реакций. "Наука", М., 1972.
- 4. Киреев В.А. Методы практических расчетов в термодинамике химических реакций. "Химия", М., 1970.
- Б.А. Основы количественной теории органических реакций. "Химия", Л., 1977.
- Гурвич Л.В., Карачевцев Г.В., Кондратьев В.Н. и др..
 Энергии разрыва химических связей. Потенциалы ионизации и сродство к электрону. "Наука", М., 1974.

СОДЕРЖАНИЕ

И.А.	Коппель, Р.Й. Пиквер, А.Ю. Сю-	
	гис, Э.Р. Суурмаа, Э.Т.Липпмаа.	
	Исследование методом ионного циклотронного резо-	
	нанса с Фурье-преобразованием влияния строения и	
	сольватационных эффектов на основность некоторых	
	анионов в газовой фазе	5
И.А.	Коппель, У.Х. Мёльдер, М.Б. Ко-	
	мизароу. Ab initio SCF LCAO MO расчеты	
	молекул. П. Потенциалы ионизации	21
И.А.	Коппель, У.Х. Мёльдер. Расчеты	
	свойств молекул по методу ППДП/2. І. Сродство к	
	протону. Сопоставление с экспериментом	43
И.А.	Коппель, У.Х. Мёльдер, Р.И. Пик-	
	вер. Расчеты молекул методом ППДП/2. 2. Потен-	
	циалы ионизации	83
В.И.	Галкин, Р.А. Черкасов. Связь	
	строения с реакционной способностью. І. К пробле-	
	ме стерического эффекта	III
P.B.	Сендега, Н.Г. Горбатенко,	
	Р.В. Визгерт. Алкиловые и алкениловые	
	эфиры сульфокислот. ХХУІ. Ультрафиолетовые спект-	
	ры и интегральные интенсивности полос валентных	
	колебаний сульфогруппы в эфирах сульфокислот	I33
B.A.	Пальм, Р.Я. Хиоб. Эффекты строения в	
	кинетике газофазного гомолиза	I49

РЕАКИМОННАЯ СПОСОБНОСТЬ ОРГАНЕЧИСКИХ СОВДИНЕНИЯ. Том ХУІИ. Вип. 1(65), Сентнбрь 1981. На русском нанке. Тартуский государственный университет. ЭССР, 202400, г.Тарту, ук. Инкоола, 18. Ответственный редактор В. Вахим. Подписано к печети 5.02.1982. МВ 02995. Формат 60х84/16. Бумата офсетная № 2. Маминолись. Ротаприят. Усоконо-печатики инотов 10,0. Гчетко-печатики инотов 9.35. Печатики инотов 10,75. Тирак 400. Вак. № 136. Пена I руб. 40 коп. Типография ТГУ, 8ССР, 202400, ук.Пиксона, 14.