Исследование конформационных равновесий в системе фторотан-фтористый метил методами инфракрасной криоспектроскопии и квантовой химии

© К.С. Рутковский, С.М. Меликова, В.С. Стасевич

Санкт-Петербургский государственный университет, Санкт-Петербург, Россия e-mail: k.rutkovsky@spbu.ru

Поступила в редакцию 24.07.2024 г. В окончательной редакции 24.07.2024 г. Принята к публикации 29.07.2024 г.

Получены и проанализированы инфракрасные (ИК) спектры поглощения растворов смесей фторотана (C₂HBrClF₃) и фтористого метила (FCD₃) в сжиженном криптоне. Полоса валентного колебания CH фторотана испытывает заметный высокочастотный сдвиг и ощутимое уширение при образовании комплексов с фтористым метилом. В серии температурных экспериментов по изменению интегральных интенсивностей полос мономеров и комплексов оценена энтальпия образования комплексов. Расчеты *ab initio*, выполненные с использованием пакета GAUSSIAN 16, указывают на возможность образования нескольких конформеров, характеризующихся близкими спектроскопическими характеристиками и энергией образования. Результаты расчетов *ab initio* воспроизводят наблюдаемые в эксперименте эффекты.

Ключевые слова: инфракрасные спектры криорастворов, жидкий Кг, фторотан, фтористый метил, водородная связь, расчеты *ab initio*.

DOI: 10.61011/OS.2024.07.58894.6929-24

Введение

Группа СН отдельных молекул, обладая свойствами донора протона, при взаимодействиях с акцепторами может участвовать в образовании комплексов со слабой водородной связью (ВС). В ряде случаев такие комплексы проявляют нетипичные спектроскопические и геометрические свойства: высокочастотный сдвиг полосы валентного колебания СН и сокращение связи СН. Характерна также выраженная нелинейность образующейся ВС. К таким молекулам прежде всего относятся фтороформ (НСГ₃) с отрицательной производной дипольного момента по растяжению связи СН [1-3] и хлороформ (HCCl₃) с положительной, но близкой к нулю первой производной [4,5]. Указанные выше необычные свойства исчезают при взаимодействиях с сильными акцепторами протона, например с триметил амином, происходит переход к ВС с типичными спектроскопическими свойствами — низкочастотный сдвиг и увеличение интенсивности валентной полосы СН [6-8]. Есть основания полагать, что сходными свойствами может обладать и фторотан (Halothane, C₂HBrClF₃), являющийся эффективным ингаляционным анестетиком [9–13].

В настоящей работе по инфракрасным (ИК) спектрам поглощения криорастворов в криптоне и с помощью квантово-химических расчетов *ab initio* анализируются особенности образования комплексов с участием фторотана в качестве донора СН и мишени — фтористого метила (FCD₃), содержащего так называемый органический фтор со свойствами слабого акцептора протона.

Эксперименты проведены при значительных добавках фтористого метила, обеспечивающих заметные концентрации комплексов. Согласно результатам расчетов, в образовании комплексов могут участвовать четыре конформера с различной геометрией, но близкими энергетическими и спектроскопическими характеристиками.

1. Методика эксперимента и расчетов

Измерения проведены методом криоспектроскопии с использованием ИК фурье-спектрометра (Nicolet 6700). Основные параметры измерений: интервал 4000–1000 сm⁻¹, разрешение 0.5 сm⁻¹, число сканов 64. Основное внимание уделялось областям валентных колебаний СН фторотана и фтористого метила как наиболее информативным для идентификации образования комплексов. Перекрывание этих полос устранялось за счет использования дейтерированной формы фтористого метила (FCD₃).

Использовался оригинальный оптический криостат, охлаждаемый дозированием жидкого азота в стакан, к которому через медный холодопровод прикреплена кювета длиной 1 ст. Окна из BaF_2 уплотнены с помощью металлического индия. Температура с погрешностью 3 °С оценивалась по давлению насыщенных паров над криораствором. Диапазон изменения температуры: 120–155 К. В качестве растворителя для фторотана, фтористого метила и их смесей применен криптон (Kr). Концентрации составляющих раствора составляли $10^{17} - 10^{18}$ molec/cm³. Причем большинство измерений



Рис. 1. Инфракрасный спектр смеси C₂HBrClF₃ с CD₃F в жидком Kr при 124 (слева) и 150 K (справа). Пунктир — измеренный спектр, сплошные линии — результат моделировния. Полоса при $\sim 2960\,{\rm cm^{-1}}$ отнесена к полосе высокого порядка CD₃F.

выполнено при многократном избытке фтористого метила.

Оценка энтальпии образования комплекса ΔH_T проведена по температурным измерениям интегральных интенсивностей полос поглощения, приписанных к мономерам и комплексу. При этом учитывалась поправка на температурное изменение плотности криптона, которая составляет ~ 0.6 kJ/mol [14].

Расчеты выполнены с использованием программного пакета GAUSSIAN 16 Rev. A.03 [15]. Результаты получены в приближении второго порядка теории возмущений Møller-Plesset (MP2) [16] с использованием валентно-расщепленного базисного набора Попла, включающими поляризационные и диффузные функции: 6-311++G(df,pd). Выбор метода и базисов проведен исходя из компромисса между воспроизводимостью обнаруженных спектроскопических эффектов и доступными компьютерными ресурсами.

Геометрия, энергия взаимодействия и частоты нормальных колебаний конформеров комплекса получены с учетом суперпозиционной ошибки базиса (BSSE) путем использования опции СР = 2, имплементированной в пакет GAUSSIAN 16 [17,18].

2. Результаты измерений

На рис. 1 представлены спектры смеси в области валентного колебания СН фторотана с типичными температурными изменениями. С высокочастотной стороны полосы СН мономера фторотана регистрируется полоса, интенсивность которой уменьшается при повышении температуры. Ее можно приписать к полосе СН фто-

-1.0

ротана в комплексе с фтористым метилом. Из серии температурных и концентрационных измерений следует, что интенсивность полосы валентного колебания $v_1(CH)$ фторотана увеличивается при образовании комплексов. Отмечается также уширение этой полосы (с 7.6 до $9.5\,{
m cm^{-1}}$ при $T\sim 120\,{
m K})$ и сдвиг максимума в высокочастотную сторону на величину $\Delta v^{\text{с-m}} \sim +15 \,\text{cm}^{-1}$. Абсолютное значение сдвига слегка уменьшается при повышении температуры раствора в жидком криптоне. Полосы валентных колебаний CD фтористого метила испытывают небольшой высокочастотный сдвиг при образовании комплекса (они расположены в области

 $2000-2200 \text{ cm}^{-1}$ и не показаны на рисунке). По результатам температурных измерений интегральных интенсивностей фундаментальных полос мономеров и комплекса фторотана с фтористым метилом в жидком криптоне ($T \sim 120 - 155 \,\mathrm{K}$) построены зависимости Вант-Гоффа $\ln K = -\Delta H_T/RT + \Delta S/R$, R — универсальная газовая постоянная, ΔS — изменение энтропии при образовании комплекса, К — отношение площади полосы фторотана в комплексе к произведению площадей полос мономеров (CD₃F и фторотана). Наклон прямой $\ln K(1/T)$ позволяет оценить энтальпию образования комплекса ΔH_T . На рис. 2 приведен пример такого графика. Величина, полученная из наклонов отдельных графиков, с учетом температурного изменения плотности жидкости составляет (-6) - (-7) kJ/mol в жидком криптоне. Усредненное по серии температурных измерений значение составляет -6.5 ± 0.5 kJ/mol.

3. Результаты расчетов и обсуждение

Расчеты выполнены с использованием программного пакета GAUSSIAN 16 на уровне MP2/6-311++G(df,pd).



Рис. 2. Зависимость Ван Гоффа $\ln K = -\Delta H_T / RT + \Delta S / R$, *R* — универсальная газовая постоянная, ΔS — изменение энтропии при образовании комплекса, К — отношение площади полосы фторотана в комплексе к произведению площадей полос мономеров (CD₃F и фторотана).



Рис. 3. Равновесная геометрия шести конформеров комплекса, найденная в расчетах MP2(FC)/6-311++G(df,pd), CP = 2.

Найдено несколько устойчивых структур димеров, некоторые важные параметры которых собраны в табл. 1, 2, а геометрия показана на рис. 3. Две наиболее слабые структуры (5, 6) можно отнести к димерам с так называемой галогенной связью Hal... FCD3. Абсолютное значение энергии образования несколько выше 4.2 kJ/mol, а предсказываемый сдвиг частоты валентного колебания СН фторотана близок к нулю и составляет $\sim -1 \, {\rm cm}^{-1}$. В эксперименте эти структуры не проявляются. Представляют интерес конформеры, показанные на рис. 3 под номерами 1-4, с близкими значениями энергии образования (12.1-11.3 kJ/mol) и высокочастотного сдвига частоты валентного колебания СН фторотана (+18) - (+22) сm⁻¹. Указанные структуры нелинейные, стабилизируются связями CH...F и дополнительно контактами D...Hal (Hal = F, Cl).

Расчетные значения энергии образования наиболее устойчивых структур не сильно отличаются от измеренного значения энтальпии образования комплекса. То есть можно предположить, что все эти конформеры дают сопоставимый вклад в формирование полосы СН комплекса и ее дополнительное уширение. Как известно, для слабых комплексов за счет увеличения момента инерции может наблюдаться некоторое сужение полосы СН, переходящее в уширение при увеличении прочности димеров [19]. Относительное содержание найденных структур можно найти из термодинамических



Рис. 4. Реконструкция полосы комплекса с учетом четырех конформеров комплекса. Сплошные линии — полосы четырех конформеров с рассчитанными относительными концентрациями и контурами Лоренца с $2\Gamma = 4 \text{ cm}^{-1}$. Пунктир — результат сложения, $2\Gamma = 9.6 \text{ cm}^{-1}$.

соображений, используя результаты расчетов в среде GAUSSIAN 16.

Относительные концентрации четырех конформеров рассчитывались по формуле:

$$P_{i} = \frac{\exp\left(\frac{\delta G_{i}}{kT}\right)}{\sum\limits_{i=1}^{4} \exp\left(\frac{\delta G_{i}}{kT}\right)},$$
(1)

где δG_i — свободная энергия Гиббса *i*-го комплекса, отсчитанная от энергии комплекса с минимальной электронной энергией (*i* = 1): $\delta G_i = \Delta G_i - \Delta G_1$.

$$\Delta G_i = \Delta E_i^{el} + \Delta H_i - \Delta ST, \quad i = 1 - 4,$$

где ΔE_i^{el} — электронная энергия связи, рассчитанная с учетом ошибки суперпозиции базисного набора [17,18]. При 120 К относительные концентрации четырех конформеров следующие: $P_1 = 0.25$, $P_2 = 0.27$, $P_3 = 0.13$, $P_4 = 0.35$.

Смоделированная при таком соотношении концентраций результирующая полоса комплекса изображена на рис. 4. Оказывается, что при рассчитанных относительных концентрациях и выбранной ширине лоренцевых контуров конформеров на полувысоте $2\Gamma = 4 \text{ cm}^{-1}$ полученная полоса близка к экспериментально наблюдаемой и имеет ширину $2\Gamma \sim 9.6 \text{ cm}^{-1}$. Несколько большее различие в положении полос конформеров предсказывается для области частот, соответствующих деформационному колебанию СН фторотана $\sim 1200 - 1300 \text{ cm}^{-1}$.

Следует отметить, что изменения концентраций в интервале температур эксперимента ($\sim 120 - 155 \text{ K}$) невелики. Даже при максимальной температуре $T \sim 155 \text{ K}$ $P_1 = 0.23, P_2 = 0.25, P_3 = 0.13, P_4 = 0.39.$

Конформер	ΔE^e , kJ/mol	$R(CH \dots F^*), \mathrm{\AA}$	$\angle(CH \dots F^*)$, deg	$R(CDF^*), Å$	$\angle(CD\ldots F^*)$, deg	
1	-12.16	2.280	146.5	2.880	123.4	
2	-12.05	2.291	149.1	3.137 3.138	103.5 108.5	
3	-12.0.0	2.293	144.5	3.165	94.99	
4	-11.34	2.298	139.0	$\frac{R(\text{CD}\dots\text{Cl})}{3.668}$	∠(CDCl) 103.9	
5	-5.77	$\frac{R(\operatorname{CBr}\ldots\operatorname{F}^*)}{3.162}$	$\begin{array}{c} \angle(\text{CBr}\dots\text{F}^*)\\ 170.4 \end{array}$	<i>R</i> (CDF ^{**}) 4.659	$ \angle (\text{CD} \dots \text{F}^{**}) \\ 145.0 $	
6	-4.22	$\frac{R(CC1\dots F^*)}{3.220}$	$\angle(\text{CCl}\dots\text{F}^*)$ 162.9	R(CDF**) 3.887	$\angle(\mathrm{CD}\ldots\mathrm{F}^{**})$ 152.8	

Таблица 1. Рассчитанные (MP2/6-311++G(df,pd), CP=2) геометрические параметры конформеров комплекса фторотанфтористый метил

Примечание: ΔE^e — энергия образования конформера комплекса, F^* — атом фтора фтористого метила, F^{**} — атом фтора фторотана.

Таблица 2. Измеренные и рассчитанные (MP2/6-311++G(df,pd)) спектроскопические параметры отдельных полос (*c*, *m*, рис. 1) конформеров 1-6 (рис. 3) комплекса CD₃F...HC₂BrClF₃

Отнесение	Эксперимент Раствор в жидком Kr, $T \sim 124 \mathrm{K}$				Pacyer MP2/6 $-311++G(df,pd)$, CP = 2					
	$\nu^{\rm m}$	nu ^c	$\Delta \nu^{c-m}$	$2\Gamma^m$	$2\Gamma^{c}$	ω^m	A ^m	ω^{c}	A ^c	$\Delta \omega^{ ext{c-m}}$
C ₂ HBrClF ₃	3007.5	3022.8	+15.3	7.6	9.5	3172.9	0.61			
1 2 3 4 5 6								3192.6 3194.9 3192.8 3190.1 3171.7 3171.8	22.7 22.6 24.9 24.3 3.45 3.55	$19.6 \\ +21.9 \\ +19.9 \\ +17.2 \\ -1.2 \\ -1.1$
FCD ₃ 1 2 3 4 5 6	2084.7	2086.7	+2.0	6.8	4	2201.3	27.8	2206.9 2207.4 2206.9 2205.7 2203.4 2202.6	23.7 26.1 24.7 22.8 26.6 25.5	+5.6 +6.1 +5.6 +4.4 +2.1 +1.3

Примечание: $v^{m,c}$ ($\omega^{m,c}$) — волновое число (ω — гармоническое) колебательной полосы мономера в максимуме (в cm⁻¹), $2\Gamma^{m,c}$ — ширина полосы на половине максимума (в cm⁻¹), A — абсолютная интенсивность (в km/mol).

Анализ происхождения высокочастотного сдвига полосы валентного колебания СН у некоторых доноров при образовании комплексов с водородной связью рассматривался ранее в рамках симметризованной теории возмущений (SAPT) путем декомпозиции энергии взаимодействия донора с мишенью E_{int} на физически различимые компоненты [20]. Это электростатическая, индукционная, дисперсионная и обменная составляющие. Только последняя из них всегда имеет характер отталкивания и дает вклад в высокочастотный сдвиг полосы валентного колебания донора. Остальные взаимодействия на расстояниях, близких к равновесному положению, отвечают за больший или меньший низкочастотный сдвиг.

Сдвиг полосы оценивается из выражения, полученного в рамках теории возмущения:

$$\Delta\omega_1 \approx \frac{1}{2} \frac{\partial^2 E_{\text{int}}}{\partial Q_1^2} - \frac{3\alpha_{111}}{\omega_1} \frac{\partial E_{\text{int}}}{\partial Q_1} + \cdots, \qquad (2)$$

где Q_1 — безразмерная нормальная координата для валентного колебания ν_1 (CH). Для фторотана кубическая постоянная $\alpha_{111} = -324$ сm⁻¹ получена при расчете с

опцией "anharm" в среде GAUSSIAN 16, гармоническая частота $\omega_1 = 3173 \text{ cm}^{-1}$.

Из проведенных ранее оценок следует, что для доноров протона, образующих со слабыми акцепторами "синие" водородные связи, расчет дает слабый высокочастотный сдвиг полосы $\Delta \omega_1$ валентного колебания СН уже на больших расстояниях, где энергия E_{int} есть практически электростатическая энергия [20]. То есть знаки и абсолютная величина первой и второй производных электростатической энергии таковы, что из формулы (2) получается положительная величина $\Delta \omega_1$. Разумную оценку электростатической энергии на больших расстояниях можно получить в рамках приближения точечных диполей. В общем случае результат зависит от взаимного расположения дипольных моментов донора и акцептора. Располагая коллинеарно (вдоль оси z) связи СН фторотана (А) и СГ фтористого метила (В), что соответствует формированию линейной водородной связи, и пользуясь выражениями для энергии дипольдипольного взаимодействия E_{dd}, ее первой и второй производных, можно оценить знак сдвига частоты:

$$E_{dd} = -\frac{2}{R^3} \mu_z(A) \mu_z(B),$$
 (3)

$$\frac{\partial E_{dd}}{\partial Q_1} = -\frac{2}{R^3} \frac{\partial \mu_z(A)}{\partial Q_1} \mu_z(B), \tag{4}$$

$$\frac{\partial^2 E_{dd}}{\partial Q_1^2} = -\frac{2}{R^3} \frac{\partial^2 \mu_z(A)}{\partial Q_1^2} \mu_z(B).$$
(5)

Согласно расчету, дипольный момент фтористого метила $\mu_z(B) = 1.96$ D. Проекция дипольного момента фторотана на направление связи СН $\mu_z(A) = 1.138$ D. Проекции первой и второй производных дипольного момента фторотана на то же направление $\mu'_z(A) = 0.016$ D, $\mu''_z(A) = -0.010$ D. Если подставить эти значения в формулы (4), (5), то сдвиг частоты составляет небольшую положительную величину ~ $+2/R^3$.

Следует отметить, что значение оцененного таким образом сдвига, а в некоторых случаях и его знак зависят от взаимного расположения донора и акцептора. Как отмечено выше, выбрана ориентация, соответствующая началу формирования линейной ВС CH...FC.

Из результатов сравнения с полученными ранее аналогичным образом оценками для фтороформа, хлороформа и пропина [4,20] можно высказать предположение, что формированию комплексов с синей ВС благоприятствует нестандартный характер зависимости функции дипольного момента от нормальной координаты, соответствующей растяжению связи СН донора. Так, у фтороформа с двумя, первой и второй, отрицательными производными дипольного момента высокочастотный сдвиг полосы СН при образовании комплексов с фтористым метилом максимален. Хлороформ, с положительной первой и отрицательной второй производной, обнаруживает меньший высокочастотный сдвиг. Аналогичный характер имеют как функция дипольного момента, так и сдвиг полосы СН фторотана. Наконец, пропин (СН₃ССН) имеет стандартную, нарастающую, функцию дипольного момента с небольшими, но положительными производными. При этом предсказывается низкочастотный сдвиг полосы СН для всех типов акцепторов, постоянно нарастающий при сближении до равновесного расстояния.

Заключение

Из характера изменений в ИК спектре поглощения в жидком криптоне следует, что фторотан с фтористым метилом по аналогии с хлороформом (также имеющим малую положительную производную дипольного момента по нормальной координате валентного колебания СН) образует комплексы со слабой ВС, характеризующейся умеренным высокочастотным сдвигом и увеличением абсолютной интенсивности этого колебания. При взаимодействиях с фторотаном даже в случае образования слабых комплексов отмечается уширение полосы валентного колебания СН донора, которое можно связать с образованием четырех конформеров комплекса, имеющих сходные спектроскопические и энергетические параметры. Кроме указанных четырех конформеров расчет предсказывает возможность образования двух очень слабых димеров с галогенной связью, не наблюдаемых экспериментально.

Благодарности

Измерения и расчеты выполнялись с использованием оборудования ресурсных центров Санкт-Петербургского государственного университета (СПбГУ): "Геомодель" и РЦВЦ (http://cc.spbu.ru).

Финансирование работы

Работа выполнена при поддержке СПбГУ, грант ID 115596492.

Конфликт интересов

Авторы заявляют, что у них нет конфликта интересов.

Список литературы

- S.M. Melikova, K.S. Rutkowski, P. Rodziewicz, A. Koll. Chem. Phys. Lett., **352**, 301 (2002). DOI: 10.1016/S0009-2614(01)01465-8
- [2] S.M. Melikova, K.S. Rutkowski, P. Rodziewicz, A. Koll. J. Mol. Struct., **705**, 49 (2004).
 DOI: 10.1016/j.molstruc.2004.05.022
- [3] R.E. Asfin, S.M. Melikova, K.S. Rutkowski. Spectrochim. Acta A, 203, 185 (2018). DOI: 10.1016/j.saa.2018.05.105.
- [4] K.S. Rutkowski, P. Rodziewicz, S.M. Melikova, W.A. Herrebout, B.J. van der Veken, A. Koll. Chem. Phys., 313, 225 (2005). DOI: 10.1016/j.chemphys.2005.01.011

- [5] С.М. Меликова, К.С. Рутковский. Опт. и спектр., 120, 253 (2016). DOI: 10.7868/S0030403416020173 [S.M. Melikova, K.S. Rutkowski. Opt. Spectrosc., 120, 242 (2016). DOI: 10.1134/S0030400X1602017X].
- [6] K.S. Rutkowski, A. Karpfen, S.M. Melikova, P. Rodziewicz. Pol. J. Chem., 83, 965 (2009).
- K.S. Rutkowski, A. Karpfen, S.M. Melikova, W.A. Herrebout, A. Koll, P. Wolschann, B.J. van der Veken. Phys. Chem. Chem. Phys., 11, 1551 (2009). DOI: 10.1039/b815554b
- [8] K.S. Rutkowski, S.M. Melikova, M. Rospenk, A. Koll. Phys. Chem. Chem. Phys., 13, 14223 (2011).
 DOI: 10.1039/c1cp20727j
- S.M. Melikova, K.S. Rutkowski, K. Orzechowski, M. Rospenk.
 J. Mol. Struct., **1243**, 130766 (2021).
 DOI: 10.1016/j.molstruc.2021.130766
- [10] S.M. Melikova, K.S. Rutkowski, M. Rospenk. J. Mol. Struct., 1160, 434 (2018). DOI: 10.1016/j.molstruc.2018.02.006
- B. Michielsen, W.A. Herrebout, B.J. van der Veken. ChemPhysChem, 8, 1188 (2007).
 DOI: 10.1002/cphc.200700126
- [12] K.S. Rutkowski, S.M. Melikova, R.E. Asfin, B. Czarnik-Matusewicz, M. Rospenk. J. Mol. Struct., **1072**, 32 (2014). DOI: 10.1016/j.molstruc.2013.12.014
- B. Michielsen, W.A. Herrebout, B.J. van der Veken. ChemPhysChem, 9 (12), 1693 (2008).
 DOI: 10.1002/cphc.200800263
- B.J. van der Veken. J. Phys. Chem. A, 100 (44), 17436 (1996).
 DOI: 10.1021/jp9617478
- [15] M.J. Frisch, G.W. Trucks, H.B. Schlegel, G.E. Scuseria, M.A. Robb, J.R. Cheeseman, G. Scalmani, V. Barone, G.A. Petersson, H. Nakatsuji, X. Li, M. Caricato, A.V. Marenich, J. Bloino, B.G. Janesko et. al. Gaussian 16, Revision A.03, Gaussian, Inc., Wallingford CT, 2016.
- [16] C. Møller, M.S. Plesset. Phys. Rev., 46, 618 (1934).
 DOI: 10.1103/PhysRev.46.618
- S.F. Boys, F. Bernardy. Mol. Phys., 19, 553 (1970).
 DOI: 10.1080/00268977000101561
- [18] S. Simon, M. Duran, J.J. Dannenberg. J. Chem. Phys., 105 (24), 11024 (1996). DOI: 10.1063/1.472902
- [19] Molecular Cryospectroscopy. Advances in spectroscopy. Ed. by R.J.H. Clark, R.E. Hester (John Wiley & Sons, Chichester, New York, Brisbane, Toronto, Singapore, 1995), V. 23, P. 136–144.
- [20] P. Rodziewicz, K.S. Rutkowski, S.M. Melikova, A. Koll. ChemPhysChem, 6, 1282 (2005).
 DOI: 10.1002/cphc.200500047