01

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 $(C_2HBrClF_3)$ и фтористого метила (FCD_3) 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 Kr, 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 (НСС13) 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 CH и мишени — фтористого метила (FCD_3), 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 $4000-1000~{\rm cm}^{-1}$, разрешение $0.5~{\rm cm}^{-1}$, 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 сm. Окна из BaF_2 уплотнены с помощью металлического индия. Температура с погрешностью $3\,^{\circ}\mathrm{C}$ оценивалась по давлению насыщенных паров над криораствором. Диапазон изменения температуры: $120-155\,\mathrm{K}$. В качестве растворителя для фторотана, фтористого метила и их смесей применен криптон (Kr). Концентрации составляющих раствора составляли $10^{17}-10^{18}\,\mathrm{molec/cm^3}$. Причем большинство измерений

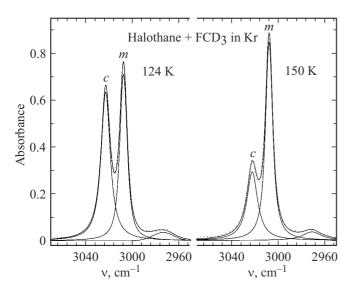


Рис. 1. Инфракрасный спектр смеси $C_2HBrClF_3$ с CD_3F в жидком Kr при 124 (слева) и 150 K (справа). Пунктир — измеренный спектр, сплошные линии — результат моделировния. Полоса при $\sim 2960\,\mathrm{cm}^{-1}$ отнесена к полосе высокого порядка CD_3F .

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 CP=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-

ротана в комплексе с фтористым метилом. Из серии температурных и концентрационных измерений следует, что интенсивность полосы валентного колебания $\nu_1({\rm CH})$ фторотана увеличивается при образовании комплексов. Отмечается также уширение этой полосы (с 7.6 до $9.5~{\rm cm}^{-1}$ при $T\sim 120~{\rm K})$ и сдвиг максимума в высокочастотную сторону на величину $\Delta \nu^{\rm c-m} \sim +15~{\rm cm}^{-1}$. 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 $2000-2200~{\rm cm}^{-1}$ 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 (СD₃F 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 $-6.5 \pm 0.5 \, \text{kJ/mol}$.

3. Результаты расчетов и обсуждение

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

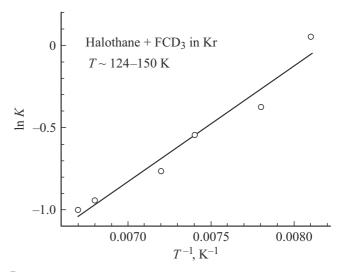


Рис. 2. Зависимость Ван Гоффа $\ln K = -\Delta H_T/RT + \Delta S/R$, R — универсальная газовая постоянная, ΔS — изменение энтропии при образовании комплекса, K — отношение площади полосы фторотана в комплексе к произведению площадей полос мономеров ($\mathrm{CD}_3\mathrm{F}$ и фторотана).

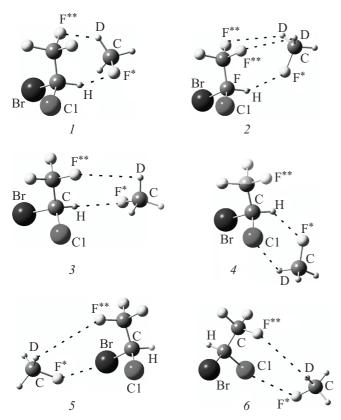


Рис. 3. Равновесная геометрия шести конформеров комплекса, найденная в расчетах MP2(FC)/6-311++G(df,pd), CP=2.

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 $\sim -1 \, \text{cm}^{-1}$. 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) cm $^{-1}$. Указанные структуры нелинейные, стабилизируются связями СН... F и дополнительно контактами $D \dots$ 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

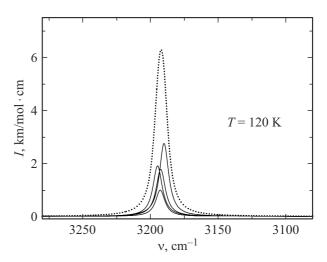


Рис. 4. Реконструкция полосы комплекса с учетом четырех конформеров комплекса. Сплошные линии — полосы четырех конформеров с рассчитанными относительными концентрациями и контурами Лоренца с $2\Gamma=4\,\mathrm{cm}^{-1}$. Пунктир — результат сложения, $2\Gamma=9.6\,\mathrm{cm}^{-1}$.

соображений, используя результаты расчетов в среде GAUSSIAN 16.

Относительные концентрации четырех конформеров рассчитывались по формуле:

$$P_{i} = \frac{\exp\left(\frac{\delta G_{i}}{kT}\right)}{\sum_{i=1}^{4} \exp\left(\frac{\delta G_{i}}{kT}\right)},$$
(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 $2\Gamma=4\,\mathrm{cm}^{-1}$ полученная полоса близка к экспериментально наблюдаемой и имеет ширину $2\Gamma\sim 9.6\,\mathrm{cm}^{-1}$. Несколько большее различие в положении полос конформеров предсказывается для области частот, соответствующих деформационному колебанию CH фторотана $\sim 1200-1300\,\mathrm{cm}^{-1}$.

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

Конформер	ΔE^e , kJ/mol	$R(CHF^*)$, Å	$\angle(\mathrm{CH}\ldots\mathrm{F}^*)$, deg	$R(CDF^*), Å$	$\angle(CD \dots F^*)$, 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	R(CDCl) 3.668	∠(CDCl) 103.9	
5	-5.77	R(CBrF*) 3.162	∠(CBrF*) 170.4	R(CDF**) 4.659	∠(CDF**) 145.0	
6	-4.22	R(CC1F*) 3.220	∠(CClF*) 162.9	R(CDF**) 3.887	∠(CDF**) 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, puc. 1) конформеров 1-6 (рис. 3) комплекса $CD_3F...HC_2BrClF_3$

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

Примечание: $v^{\text{m,c}}$ ($\omega^{\text{m,c}}$) — 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 $E_{\rm int}$ 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 вза-

имодействия на расстояниях, близких к равновесному положению, отвечают за больший или меньший низкочастотный сдвиг.

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

$$\Delta\omega_1 pprox rac{1}{2} rac{\partial^2 E_{
m int}}{\partial Q_1^2} - rac{3lpha_{111}}{\omega_1} rac{\partial E_{
m int}}{\partial Q_1} + \cdots,$$
 (2)

где Q_1 — безразмерная нормальная координата для валентного колебания $\nu_1({\rm CH})$. Для фторотана кубическая постоянная $\alpha_{111}=-324\,{\rm cm}^{-1}$ получена при расчете с

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

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 CH уже на больших расстояниях, где энергия $E_{\rm int}$ 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)

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

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

Согласно расчету, дипольный момент фтористого метила $\mu_z(B)=1.96$ D. Проекция дипольного момента фторотана на направление связи CH $\mu_z(A)=1.138$ 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 $\sim +2/R^3$.

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 СН . . . 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

- [1] 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).
- [7] 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
- [9] 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
- [11] 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
- [13] B. Michielsen, W.A. Herrebout, B.J. van der Veken. ChemPhysChem, 9 (12), 1693 (2008).
 DOI: 10.1002/cphc.200800263
- [14] 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
- [17] 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