03

Фрагментация молекул галогенометанов при взаимодействии с ионами

© О.В. Смирнов, А.А. Басалаев, В.В. Кузьмичев, М.Н. Панов, К.В. Симон

Физико-технический институт им. А.Ф. Иоффе РАН,

194021 Санкт-Петербург, Россия e-mail: Oleg.Smirnov@mail.ioffe.ru

Поступило в Редакцию 7 декабря 2023 г. В окончательной редакции 29 мая 2024 г. Принято к публикации 29 мая 2024 г.

Исследован механизм фрагментации изолированных молекул тетрахлорметана CCl_4 и простейших хлорфторуглеродов CFC-12 (CCl_2F_2), CFC-13 ($CClF_3$) в процессе захвата у них одного электрона ионами H^+ , He^{2+} и Ar^{6+} keV энергией. Показано, что основным процессом при ионизации исследуемых молекул является процесс отрыва от них атомарного хлора. Образование недиссоциированного молекулярного иона M^+ наблюдалось только для молекул CF_3Cl и CCl_2F_2 , для которых процесс отрыва атомарного фтора существенно менее вероятен, чем хлора. Многоконфигурационным методом самосогласованного поля в полном активном пространстве (CASSCF) выполнен расчет параметров молекул и однозарядных ионов галогенометанов, а также в рамках метода CASSCF рассмотрены пути реакции основных экспериментально наблюдаемых каналов фрагментации этих ионов.

Ключевые слова: захват электрона, хлорфторуглероды, галогенометаны, фрагментация молекулярных ионов, масс-спектрометрия, многоконфигурационный метод самосогласованного поля.

DOI: 10.61011/JTF.2024.09.58672.302-23

Введение

Считается, что загрязнение стратосферы различными галоидоуглеводородами приводит к истощению озонового слоя из-за взаимодействия озона с атомами галогенов, образующимися при фрагментации этих молекул, в частности, при их взаимодействии с ультрафиолетовым излучением, например [1–5]. Эта проблема была отражена в принятом в 1987 г. Монреальском протоколе по веществам, разрушающим озоновый слой, среди которых были особо выделены простейшие хлорфторуглероды и тетрахлорметан [2], являющиеся газами антропогенного происхождения [6].

Время жизни в стратосфере хлорфторуглеродов и тетрахлорметана составляет многие годы (CCl₃F — 45 years, CCl₂F₂ — 100 years, CClF₃ — 640 years и CCl₄ — 265 years [2]). Считается, что удаление этих веществ из атмосферы происходит преимущественно в стратосфере за счет УФ фотолиза и химических реакций, например, с возбужденным атомарным кислородом O(1 D) [5]. В работе [7] предлагается учитывать процессы диссоциативного прилипания медленных электронов ($E_{el} < 20\,\mathrm{eV}$), ведущие к фрагментации молекул галогенометанов.

За разрушение молекул озона в стратосфере, в частности, отвечают цепные реакции с участием атомов СІ, при столкновении которых с атомами озона образуется монооксид хлора и молекула кислорода. Монооксид хлора, в свою очередь, может вступить в реакцию с атомарным кислородом с образованием атомарного хлора, что приводит к циклу, в котором озон разрушается до молекулярного кислорода, а атомы хлора возвра-

щаются в стратосферу. В среднем один атом хлора разрушает 10^5 молекул O_3 . Удаление хлора происходит при попадании его в тропосферу и выпадении дождей с HCl. Атомарный фтор включается в аналогичную цепь разрушения озона, но из-за химической активности фтора цепь быстро прерывается с образованием HF [4,8].

Практическая значимость галогенометанов стимулировала большое количество работ, в которых исследовалась фрагментация этих молекул при взаимодействии с излучением [8–12], электронами [7,13–18] и ионами [19-21], проникающими в верхние слои земной атмосферы. В настоящей работе был исследован механизм фрагментации изолированных молекул тетрахлорметана CCl₄ и хлорфторуглеродов CCl₂F₂, CClF₃ в процессе захвата у них одного электрона ионами H^+ , He^{2+} и Ar⁶⁺ keV энергией. Многоконфигурационным методом самосогласованного поля в полном активном пространстве (CASSCF) был выполнен расчет параметров молекул и однозарядных ионов галогенометанов, а также методом CASSCF рассмотрены пути реакции основных экспериментально наблюдаемых каналов фрагментации этих ионов.

1. Методика эксперимента

Для проведения исследований была использована экспериментальная установка, подробно описанная в работе [19]. Коллимированный монокинетический пучок ионов $\mathrm{H^+}$, $\mathrm{He^{2+}}$ и $\mathrm{Ar^{6+}}$ с энергией 10.2z keV (где z — заряд налетающего иона) пересекал эффузионную

Молекулы и ионы	IP _v (eV)	IP [23] (eV)	R(C-Cl) (nm)	R(C-F) (nm)	μ (D)
CCl ₄ (¹ A ₁)	11.99	11.47 ± 0.01	0.1793		0.00
CCl_4^+ (2B_1)			0.1735 (Cl2&Cl3)* 0.1852 (Cl4&Cl5)		
CF_2Cl_2 (1A_1)	11.99	12.0 ± 0.2	0.1758	0.1327	0.26
$CF_2Cl_2^+$ (2B_1)			0.1788	0.1283	
$CF_2Cl_2^+$ (2B_2)			0.1794	0.1300	
$CF_2Cl_2^+ (2^2B_2)$			0.1670	0.1447	
CF ₃ Cl (¹ A ₁)	12.61	12.6 ± 0.4	0.1787	0.1320	0.14
CF ₃ Cl ⁺ (² E)			Нет оптимальной геометрии		
$CF_3Cl^+ (^2A_2)$			0.1679	0.1371	

Таблица 1. Потенциалы ионизации, длины связей и дипольные моменты молекул CCl₄, CF₂Cl₂ и CF₃Cl в оптимальной геометрии

Примечание. * — нумерация атомов на вставке рис. 2.

газовую струю молекул. Взаимодействие ионного пучка и молекулярной струи происходило в области однородного электрического поля напряженностью 150 V/cm. Это электрическое поле вытягивало ионы, образовавшиеся в столкновении с налетающими ионами, в ионнооптическую систему времяпролетного масс-анализатора. Ионы-фрагменты молекулы-мишени ускорялись оптикой анализатора до энергии 2.5q keV, где q — заряд ионафрагмента. Ионы, прошедшие масс-анализатор, ускорялись дополнительно напряжением 12 kV и регистрировались детектором, сигналы которого использовались как сигналы "стоп" времяпролетного масс-анализатора. Благодаря дополнительному ускорению достигалась высокая и одинаковая эффективность регистрации ионов различной массы и заряда. Расчеты, выполненные при конструировании анализатора, показали, что эта ионнооптическая система может обеспечивать 100% сбор ионов отдачи с начальными энергиями менее 5 eV. Налетающие ионы после столкновения анализировались по заряду электростатическим анализатором и регистрировались детектором, сигналы которого использовались как сигналы "старт" времяпролетного масс-анализатора.

2. Методика квантово-химического расчета

Расчет параметров нейтральных молекул галогенометанов выполнен по программе GAMESS-US (2023) [22] многоконфигурационным методом самосогласованного поля в полном активном пространстве CASSCF(n, k) (n-активных электронов, локализованных на k-активных молекулярных орбиталях). В процессе ионизации количество активных электронов уменьшается на единицу, и волновая функция однозарядного иона описывается

методом ${\rm CASSCF}(n-1,\ k)$. Расчеты выполнены в полноэлектронном корреляционно-согласованном атомном базисе cc-pVTZ.

При расчете параметров молекулы CF_2Cl_2 , имеющей группу симметрии C_{2v} , использовалось активное пространство для 16 активных электронов, распределяемых по 13 активным молекулярным орбиталям $[7b_110a_111a_15b_28b_13a_212a_16b_2|13a_17b_29b_114a_14a_2]$. Были вычислены оптимальные геометрические параметры молекулярного иона $CF_2Cl_2^+$ как в основном состоянии 2B_1 , так и в двух нижних электронных состояниях 2B_2 и 2^2B_2 (табл. 1).

При расчете параметров молекулы CF_3Cl , имеющей группу симметрии C_{3v} , использовалось активное пространство для 18 активных электронов, распределяемых по 13 активным молекулярным орбиталям [$5e1a_26e9a_17e10a_1|11a_112a18e$]. Были вычислены оптимальные геометрические параметры молекулярного иона CF_3Cl^+ как в основном состоянии 2E , так и возбужденном состоянии 2A_2 (табл. 1). Оказалось, что основное состояние 2E иона CF_3Cl^+ не имеет оптимальной геометрии и, как следствие, барьера для процесса фрагментации с отрывом нейтрального атома хлора.

При расчете параметров молекулы CCl_4 , имеющей группу симметрии T_d , использовалось активное пространство для 14 активных электронов, распределяемых по 11 активным молекулярным орбиталям $[2t_16a_17t_2|7a_18t_2]$.

Рассчитанные потенциалы ионизации для всех исследованных молекул хорошо согласуются с рекомендованными в базе данных NIST [23] (табл. 1). Величина потенциала ионизации для молекулы $\mathrm{CCl_4}$ получена при усреднении по трем компонентам терма 2T_1 и в силу этого немного завышена.

Для расчета путей реакций отрыва атомов галогенов для ионов CCl_4 и $CCl_2F_2^+$ использовался алгоритм IRC (Intrinsic Reaction Coordinate) в пространстве массвзвешенных координат. Расчет путей фрагментации иона $CClF_3^+$ выполнен с помощью частичной оптимизации геометрии из-за усреднения по электронным состояниям 2E и 2A_2 с одинаковыми весами при оптимизации молекулярных орбиталей (state-averaged CASSCF).

3. Результаты и их обсуждение

На рис. 1 приведены типичные времяпролетные массспектры ионов-фрагментов, образующихся в процессе захвата одного электрона ионами He^{2+} у молекул галогенометанов. При формировании масс-спектров сигналами "старт" были сигналы регистрации налетающих ионов $Ion^{(z-1)}$, захвативших один электрон. Таким образом, ионы-фрагменты, формирующие эти масс-спектры, образованы в процессах одноэлектронного захвата и захвата с ионизацией. В частности, процесс захвата с ионизацией проявляется в появлении в масс-спектрах пиков соответствующих двухзарядных ионов-фрагментов. В табл. 2-4 приведены относительные сечения образования ионов-фрагментов при захвате одного электрона ионами H^+ , He^{2+} , Ar^{6+} у молекул CCl_4 , CCl_2F_2 и CClF₃. Полное сечение захвата одного электрона σ_{zz-1} принято за 100%. Кроме того, в таблицах приведены сечения ионизации изучаемых молекул электронным ударом $\sigma_{ion}(e^-)$ из базы данных [23]. Как видно из приведенных данных, основным процессом при ионизации исследуемых молекул является процесс отрыва от них атома хлора с образованием молекулярного иона (M-Cl)⁺. Образование недиссоциированного молекулярного иона M⁺ наблюдается только для молекул CF₃Cl и CCl₂F₂. Процесс отрыва атома фтора от этих молекул существенно менее вероятен, чем хлора.

Квантово-химические расчеты показывают, что для всех рассматриваемых молекул процесс отрыва атома хлора практически не имеет барьера, а все соответствующие реакции экзотермичны. Энергетические эффекты реакций ΔE , приведенные в табл. 5, определяются как разность энергий исходного иона в геометрии нейтральной молекулы, что соответствует процессу вертикальной ионизации, и энергий системы после фрагментации. Ранее такие энергетические эффекты были оценены в результате квантово-химических расчетов [24], которые оказываются меньше полученных в настоящей работе. Такое расхождение объясняется использованием более полного атомного базисного набора и более совершенного расчетного метода.

Рассчитанная зависимость относительной энергии молекулярного иона CCl_4^+ по пути реакции отрыва атома хлора приведена на рис. 2. Полная энергия иона CCl_4^+ в оптимальной геометрии нейтральной молекулы принята за начало отсчета энергии и определяет вертикальный потенциал ионизации молекулы CCl_4 (табл. 1). Расчеты

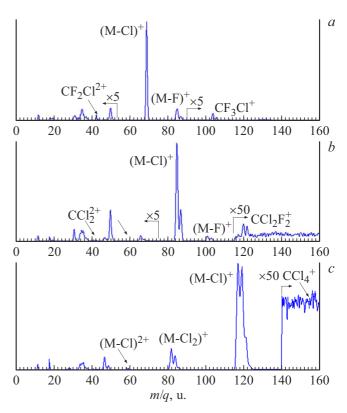


Рис. 1. Масс-спектры ионов-фрагментов, образующихся в процессе захвата одного электрона ионами He^{2+} у молекул галогенометанов: $a - \text{CF}_3\text{Cl}$, $b - \text{CCl}_2\text{F}_2$, $c - \text{CCl}_4$.

показывают, что в результате эффекта Яна—Теллера, например [25], в оптимальной геометрии симметрия иона понижается с T_d у нейтральной молекулы до C_{2v} (табл. 1). В оптимальной геометрии молекулярный ион находится в локальном минимуме глубиной около $0.05 \, \mathrm{eV}$. Вычисленная энергия появления ионов $\mathrm{CC1}_3^+$ удовлетворительно согласуется с экспериментальными данными (табл. 5).

Рассчитанные зависимости относительной энергии для трех нижних электронных состояний молекулярного иона CCl₂F₂⁺ по пути реакции отрыва одного атома галогена приведены на рис. 3. Полная энергия иона $CF_2Cl_2^+$ в основном состоянии 2B_1 в оптимальной геометрии нейтральной молекулы взята за начало отсчета относительной энергии при рассмотрении путей фрагментации и определяет вертикальный потенциал ионизации молекулы CF₂Cl₂ (табл. 1). В оптимальной геометрии ион в этих состояниях сохраняет симметрию C_{2v} . Фрагментация из основного состояния ${}^{2}B_{1}$ приводит к образованию иона CF_2Cl^+ и нейтрального атома хлора. Вследствие поляризации уходящего нейтрального атома хлора на поверхности потенциальной энергии имеется минимум глубиной около 0.12 eV при расстоянии $r(C - Cl) \approx 0.338$ nm.

Расчеты показывают, что процесс отрыва атома фтора не реализуется по поверхности потенциальной энергии основного электронного состояния 2B_1 , но воз-

Таблица 2. Относительные сечения процессов фрагментации ионов, образующихся при захвате одного электрона ионами $\mathrm{H^+}$, $\mathrm{He^{2+}}$, $\mathrm{Ar^{6+}}$ у молекул $\mathrm{CCl_4}$

Фрагмент иона	⟨MW⟩* (u.)	$\sigma_{10}({ m H}^+)_{0\!\!/\!0}$	$\sigma_{21}({ m H}^{2+})_{m{0}_{m{0}}}$	$\sigma_{65}({ m Ar}^{6+})_{0/0}$	$\sigma_{\text{ion}}(e^-)$ [23]
CCl ₃ ⁺	118.37	57.25	73.41	69.53	73.58
	82.92	14.80	11.48	11.71	13.59
$ ext{CCl}_2^+ \ ext{CCl}_3^{2+}$	59.19	1.31	0.83	4.73	
CCl^+	47.46	12.16	6.15	7.28	8.31
Cl^+	35.45	12.65	6.52	5.80	4.40
C^+	12	1.84	1.60	0.95	0.12

Примечание. * — среднее значение молекулярного веса фрагмента, учитывающее изотопный состав.

Таблица 3. Относительные сечения процессов фрагментации ионов, образующихся при захвате одного электрона ионами H^+ , He^{2+} , Ar^{6+} у молекул CF_2Cl_2

Фрагмент иона	⟨MW⟩* (u.)	$\sigma_{10}(\mathrm{H^+}) \\ \%$	$\sigma_{21}(\mathrm{H}^{2+})$ %	$\sigma_{65}(\mathrm{Ar}^{6+}) \\ {}^{0\!\!/_{\!\! 0}}$	$\sigma_{\rm ion}({ m e}^-)$ [23]
CF ₂ Cl ₂ ⁺	120.91	0.2	0.3	0.2	0.21
$CFCl_2^+$	101.92	8.2	6.3	6.3	8.21
$CF_2Cl^{\frac{7}{+}}$	85.46	62.6	78.6	69.0	71.57
$CF_2Cl_+^+$ CCl_2^+ Cl_2^+	82.92	1.4	0.1	0.4	0.11
Cl_2^{+}	70.91	0.1	0.1	0.1	0.21
$CFCl^{+}$	66.46	2.7	1.2	2.9	2.68
CF_2^+ CCl^+ CCl_2^{2+} Cl^+	50	8.3	4.3	7.1	6.33
CCl^{+}	47.46	2.1	1.0	1.3	1.88
CCl_2^{2+}	41.46	0.5	0.3	1.2	
$\tilde{\text{Cl}^+}$	35.45	9.1	4.6	6.6	4.99
CF^+	31	3.9	1.9	3.9	3.70
F^+	19	0.2	0.3	0.3	0.11
C^+	12	0.8	1.1	0.5	

Таблица 4. Относительные сечения процессов фрагментации ионов, образующихся при захвате одного электрона ионами H^+ , He^{2+} , Ar^{6+} у молекул CF_3Cl

Фрагмент иона	⟨MW⟩* (u.)	$\sigma_{10}({ m H}^+) _{0\!\!/0}$	$\sigma_{21}({ m H}^{2+})_{\%}$	$\sigma_{65}(\mathrm{Ar}^{6+}) \\ \%$	$\sigma_{\rm ion}({ m e}^-)$ [23]
CF ₃ Cl ⁺	104.46	1.08	1.50	1.22	0.64
CF_2Cl^+	85.46	24.19	15.80	13.74	17.09
CF_3^+	69	54.34	69.13	55.72	72.01
$CFCl^+$	66.46	0.27	0.35	0.78	0.21
$\mathrm{CF}_2^+ \ \mathrm{CCl}^+$	50	6.90	2.79	9.25	4.63
CCl^+	47.46	0.45	0.33	0.37	0.36
CF_2Cl^{2+}	42.73	0.95	0.77	2.97	
$\begin{array}{c} \mathrm{CF_2Cl^{2+}} \\ \mathrm{Cl^+} \end{array}$	35.45	7.63	5.20	8.71	2.92
CFCl ²⁺	33.23	0.25	0.30	1.26	0.50
CF^+	31	2.83	1.70	4.77	1.28
F^{+}	19	0.44	0.70	0.60	0.14
C^+	12	0.68	1.43	0.61	0.21

можен по поверхностям потенциальной энергии нижних электронно-возбужденных состояний 2B_2 и 2^2B_2 (рис. 3). Исходная оптимальная геометрия (C_{2v}) иона $CF_2CI_2^+$ в электронном состоянии 2B_2 представляет собой локальный минимум. Процесс отрыва атома фто-

ра проходит через точку переходного состояния при расстоянии $r(C-F)\approx 0.155\,\mathrm{nm}$. Процесс фрагментации иона с той же симметрией, но в возбужденном состояния 2^2B_2 приводит к безбарьерному отрыву атома фтора. Вычисленные энергии появления ионов $CFCl_2^+$ в

Родительский ион	Фрагмент иона	AE (eV)	AE (eV) [23]	ΔE (eV)	ΔE (eV) [24]
CCl_4^+ (2B_1)	CCl ₃ ⁺	11.99	11.28	2.64	1.97
$\overline{\text{CCl}_2\text{F}_2^+\ (^2\text{B}_1)}$	CCIF ₂ ⁺	11.99	12.7	1.88	1.19
$CCl_2F_2^+$ (2B_2)	CCl ₂ F ⁺	13.55	14,2	0.25	
$CCl_2F_2^+\ (2^2B_2)$	CCl ₂ F ⁺	14.81		0.25	
$CF_3Cl^+(^2E)$	CF ₃ ⁺	12.6	12.7	1.78	0.84
$CF_3Cl^+(^2A_2)$	CF ₂ Cl ⁺	15.6	15.4	0.57	

Таблица 5. Энергии появления ионов-фрагментов и энергетический эффект реакций фрагментации

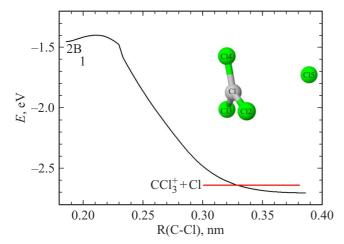


Рис. 2. Зависимость относительной энергии молекулярного иона CCl_4^+ вдоль пути реакции отрыва атома хлора. Начало отсчета энергии — полная энергия иона CCl_4^+ в оптимальной геометрии нейтральной молекулы. Прямая красная линия — энергетический эффект реакции.

рассмотренных выше процессах хорошо согласуются с экспериментальными данными (табл. 5).

Рассчитанные зависимости относительной энергии для двух нижних электронных состояний молекулярного иона CClF_3^+ по пути реакции отрыва одного атома галогена приведены на рис. 4. Полная энергия основного состояния иона $\mathrm{CF}_3\mathrm{Cl}^+$ $^2\mathrm{E}$ в геометрии нейтральной молекулы взята за начало отсчета относительной энергии и определяет вертикальный потенциал ионизации молекулы $\mathrm{CF}_3\mathrm{Cl}$ (табл. 1). При этом основное состояние $^2\mathrm{E}$ иона $\mathrm{CF}_3\mathrm{Cl}^+$ не имеет оптимальной геометрии и фрагментирует с отрывом атома хлора. На пути реакции имеется минимум глубиной около $0.18\,\mathrm{eV}$ при расстоянии $r(\mathrm{C}-\mathrm{Cl})\approx 0.314\,\mathrm{nm}$.

Процесс отрыва атома фтора по поверхности потенциальной энергии основного состояния иона CF_3Cl^+ не реализуется. Этот процесс может происходить по поверхностям потенциальной энергии возбужденных состояний, на рис. 4 приведено первое возбужденное состояние 2A_2 , в котором, как показывает расчет, в

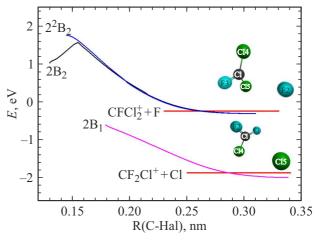


Рис. 3. Зависимость относительной энергии молекулярного иона $CF_2Cl_2^+$ вдоль пути реакции отрыва атома галогена (Cl или F). Начало отсчета энергии — полная энергия иона $CF_2Cl_2^+$ в оптимальной геометрии нейтральной молекулы. Прямые красные линии — энергетический эффект реакции.

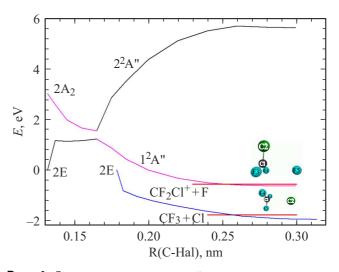


Рис. 4. Зависимость относительной энергии молекулярного иона CF_3Cl^+ вдоль пути реакции отрыва атома галогена (Cl или F). Начало отсчета энергии — полная энергия иона CF_3Cl^+ в оптимальной геометрии нейтральной молекулы. Прямые красные линии — энергетический эффект реакции.

отличие от основного состояния 2 E ион CF_3Cl^+ имеет оптимальную геометрию, относящуюся к группе симметрии C_{3v} . При формировании оптимальной геометрии (происходит укорачивание) наблюдается уменьшение длины связи C-Cl и удлинение связей C-F (табл. 1). При развитии системы по пути реакции происходит удлинение одной из связей C-F, что приводит к понижению симметрии системы до C_s . Путь реакции отрыва атома фтора проходит через точку квазипересечения поверхностей потенциальной энергии двух нижних термов 2A " при расстоянии r(C-F)=0.1651 nm, в результате чего при расстояниях меньше этого значения потенциальная энергия системы определяется термом 2A ", а при больших 2A ".

Заключение

Захват одного электрона у молекул тетрахлорметана CCl_4 и простейших хлорфторуглеродов CCl_2F_2 и $CClF_3$ ионами H^+ , He^{2+} и Ar^{6+} сопровождается отрывом атома хлора. Процесс практически не имеет барьера, а все соответствующие реакции экзотермичны. Образование недиссоциированного молекулярного иона М⁺ наблюдается только для молекул CF₃Cl и CCl₂F₂. Процесс отрыва атома фтора от этих молекул существенно менее вероятен, чем хлора. Квантовохимические расчеты показывают, что процесс отрыва атома фтора, скорее всего, происходит при формировании молекулярных ионов в возбужденных электронных состояниях. Полученные многоконфигурационным методом CASSCF энергетические характеристики процессов хорошо согласуются с имеющимися экспериментальными данными.

Финансирование работы

Работа выполнена в рамках государственного задания — тема № 0040-2019-0023.

Конфликт интересов

Авторы заявляют, что у них нет конфликта интересов.

Список литературы

- IPCC. Climate Change 2007: The Physical Science Basis. Contribution of Working Group I to the Fourth Assessment Report of the Intergovernmental Panel on Climate Change, Eds. S. Solomon, D. Qin, M. Manning, Z. Chen, M. Marquis, K.B. Averyt, M. Tignor, H.L. Miller. (Cambridge University Press, Cambridge, United Kingdom NY., USA, 2007), 996 p.
- [2] World Meteorological Organization. Scientific Assessment of Ozone Depletion: 2010. Global Ozone Research and Monitoring Project, Report N 52. Geneva, (2011).

- [3] X. Fang, S. Park, T. Saito, R. Tunnicliffe, A.L. Ganesan, M. Rigby, S. Li, Y. Yokouchi, P.J. Fraser, C.M. Harth, P.B. Krummel, J. Mühle, S. O'Doherty, P.K. Salameh, P.G. Simmonds, R.F. Weiss, D. Young, M.F. Lunt, A.J. Manning, A. Gressent, R.G. Prinn. Nature Geoscience, 12, 89 (2019). https://doi.org/10.1038/s41561-018-0278-2
- [4] F.S. Rowland. Annu. Rev. Phys. Chem., 42, 731 (1991).
- [5] M.K. Vollmer, D. Young, C.M. Trudinger, J. Mühle, S. Henne, M. Rigby, S. Park, S. Li, M. Guillevic, B. Mitrevski, C.M. Harth, B.R. Miller, S. Reimann, B. Yao, L.P. Steele, S.A. Wyss, C.R. Lunder, J. Arduini, A. McCulloch, S. Wu, T.S. Rhee, R.H.J. Wang, P.K. Salameh, O. Hermansen, M. Hill, R.L. Langenfelds, D. Ivy, S. O'Doherty, P.B. Krummel, M. Maione, D.M. Etheridge, L. Zhou, P.J. Fraser, R.G. Prinn, R.F. Weiss, P.G. Simmonds. Atmos. Chem. Phys., 18, 979 (2018). https://doi.org/10.5194/acp-18-979-2018
- [6] S.J. Walker, R.F. Weiss, P.K. Salameh. J. Geophys. Res., 105 (C6), 14285 (2000).
- [7] D. Chakraborty, D. Nandi. Phys. Rev. A, 102, 052801 (2020).DOI: 10.1103/PhysRevA.102.0528
- [8] E. Kokkonen, K. Jänkälä, M. Patanen, W. Cao, M. Hrast, K. Bučar, M. Žitnik, M. Huttula. J. Chem. Phys., 148, 174301 (2018). https://doi.org/10.1063/1.5026720
- [9] W. Zhang, G. Cooper, T. Ibuki, C.E. Brion. Chem. Phys., 137, 391 (1989).
- [10] A.F. Lago, A.C.F. Santos, G.G.B. de Souza. J. Chem. Phys., 120, 9547 (2004).
- [11] D.A. Shaw, D.M.P. Holland, I.C. Walker. J. Phys. B: At. Mol. Opt. Phys., 39, 3549 (2006).
- [12] A.C.F. Santos, D.N. Vasconcelos, M.A. MacDonald, M.M. Sant'Anna, B.N.C. Tenório, A.B. Rocha, V. Morcelle, V.S. Bonfim, N. Appathurai, L. Zuin. J. Phys. B: At. Mol. Opt. Phys., 54, 015202 (2021). https://doi.org/10.1088/1361-6455/abc9cc
- [13] G. Allcock, J.W. McConkey. J. Phys. B: Atom. Molec. Phys., 11, 741 (1978). DOI: 10.1088/0022-3700/11/4/021
- [14] K. Leiter, K. Stephan, E. Märk, T.D. Märk. Plasma Chem. Plasma Process., 4 (4), 235 (1984).
- [15] R. Martinez, F. Castaño, M.N. Sánchez Rayo. J. Phys. E: At. Mol. Opt. Phys., 25, 4951 (1992).
- [16] B.G. Lindsay, K.F. McDonald, W.S. Yu, R.F. Stebbings,
 F.B. Yousif. J. Chem. Phys., 121, 1350 (2004).
 DOI: 10.1063/1.1761055
- [17] B. Sierra, R. Martínez, C. Redondo, F. Castaño. Int. J. Mass Spectr., 246, 105 (2005). DOI: 10.1016/j.ijms.2005.08.006
- [18] M. Tarana, K. Houfek, J. Horáček, I.I. Fabrikant. Phys. Rev. A, 84, 052717 (2011). DOI: 10.1103/PhysRevA.84.052717
- [19] V.V. Afrosimov, A.A. Basalaev, B. Fastrup, E. Horsdal-Pedersen, M.N. Panov, A.V. Tulub, D.S. Yakovlev. J. Phys. B: At. Mol. Opt. Phys., 36, 1991 (2003).
- [20] D. Wang, Y. Fan, Z. Zhao, G. Min, X. Zhang. J. Phys. B: At. Mol. Opt. Phys., 49, 165201 (2016).
 DOI: 10.1088/0953-4075/49/16/165201
- [21] N. Das, S. De, P. Bhatt, C.P. Safvan, A. Majumdar. J. Chem. Phys., 158, 084307 (2023). DOI: 10.1063/5.0135440
- [22] G.M.J. Barca, C. Bertoni, L. Carrington, D. Datta, N. De Silva, J.E. Deustua, D.G. Fedorov, J.R. Gour, A.O. Gunina, E. Guidez, T. Harville, S. Irle, J. Ivanic, K. Kowalski, S.S. Leang, H. Li, W. Li, J.J. Lutz, I. Magoulas, J. Mato, V. Mironov, H. Nakata, B.Q. Pham, P. Piecuch, D. Poole, S.R. Pruitt, A.P. Rendell, L.B. Roskop, K. Ruedenberg, T. Sattasathuchana, M.W. Schmidt, J. Shen, L. Slipchenko,

- M. Sosonkina, V. Sundriyal, A. Tiwari, J.L. Galvez Vallejo, B. Westheimer, M. Włoch, P. Xu, F. Zahariev, M.S. Gordon. J. Chem. Phys., **152** (15), 154102 (2020). https://doi.org/10.1063/5.0005188
- [23] NIST Mass Spectrometry Data Center, NIST Chemistry WebBook, NIST Standard Reference Database Number 69, National Institute of Standards and Technology, Eds. P.J. Linstrom, W.G. Mallard (Gaithersburg MD, 20899), https://doi.org/10.18434/T4D303
- [24] А.В. Тулуб, К.В. Симон. Журн. структурной химии. **48** (Приложение), S86 (2007). [A.V. Tulub, K.V. Simon. J. Struct, Chem. **48** (Suppl.) S79 (2007).]
- [25] Н.С. Хэм. Успехи химии, ХХХІІ (8), 1010 (1963).