

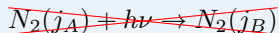
Химический факультет, МГУ им. М.В. Ломоносова

Моделирование спектров
столкновительно-индуцированного поглощения
в дальней ИК области
методом классических траекторий

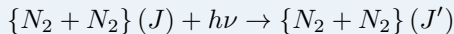
Финенко Артем

4 июня, 2019

Вращательный переход запрещен в мономере



Переход разрешен в столкновительном комплексе



Состояния молекулярных пар

- 1 Связанные состояния
- 2 Континуальные свободные состояния
- 3 Метастабильные состояния

Приложения СИА

- ① N_2-N_2 : атмосферы Земли, древнего Марса¹ и Титана
- ② CO_2-Ar : атмосферы Марса и Венеры²

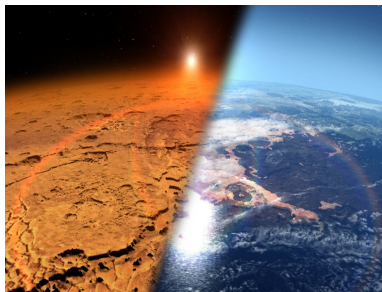


Рис. 1: ?

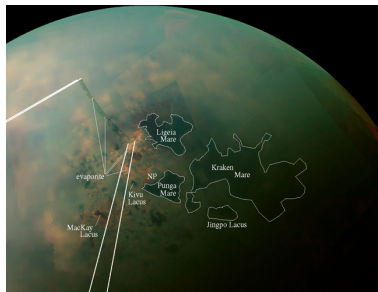


Рис. 2: NASA/Cassini

¹Robin Wordsworth et al. (2017). “Transient reducing greenhouse warming on early Mars”. In: *Geophysical Research Letters* 44.2, pp. 665–671.

²Kenneth Fox and Sang J Kim (1988). “Spectra of van der Waals complexes (dimers) with applications to planetary atmospheres”. In: *Journal of Quantitative Spectroscopy and Radiative Transfer* 40.3, pp. 177–184.

Временная теория возмущений

$$i\hbar \frac{\partial \psi}{\partial t} = \hat{H} \psi, \quad \hat{H} = \hat{H}_0 + \lambda \hat{V}(t)$$
$$\lambda \hat{V}(t) = -\frac{E_0(\boldsymbol{\mu} \cdot \boldsymbol{\varepsilon})}{2} (\exp(i\omega t) + \exp(-i\omega t))$$

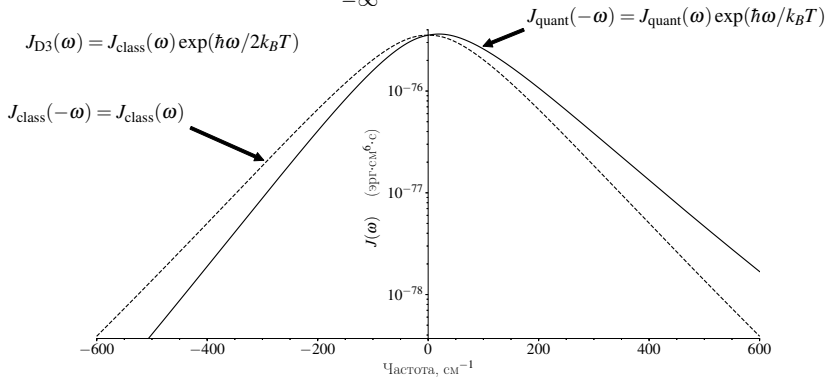
Коэффициент поглощения

$$\frac{\alpha(\nu)}{\rho_1 \rho_2} = \frac{(2\pi)^3 N_L^2}{3\hbar c} \nu \left[1 - \exp\left(-\frac{hc\nu}{kT}\right) \right] V J(\nu)$$
$$J(\omega) = \frac{1}{4\pi\varepsilon_0} \sum_{|i\rangle, |f\rangle} \rho_i \left| \langle f | \hat{\boldsymbol{\mu}} | i \rangle \right|^2 \delta(\omega_{fi} - \omega)$$

Спектральная функция и ее симметрия

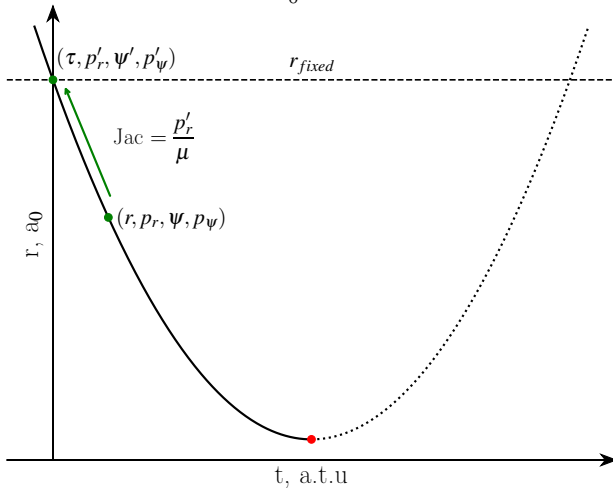
$$J_{\text{квант.}}(\omega) = \frac{1}{2\pi} \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int_{-\infty}^{+\infty} dt e^{-i\omega t} \sum_i \rho_i \langle i | \hat{\boldsymbol{\mu}}(0) \cdot \hat{\boldsymbol{\mu}}(t) | i \rangle$$

$$J_{\text{класс.}}(\omega) = \frac{1}{2\pi} \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int_{-\infty}^{+\infty} dt e^{-i\omega t} \langle \boldsymbol{\mu}(0) \cdot \boldsymbol{\mu}(t) \rangle$$



Замена переменных с внедрением времени

$$J(\omega) = \frac{1}{2\pi} \hat{F}[\langle \boldsymbol{\mu}(0) \boldsymbol{\mu}(t) \rangle] \rightarrow \frac{1}{2\pi\Gamma_0} \int_0^\infty \frac{p_r}{\mu} dp_r \int \exp\left(-\frac{H}{k_B T}\right) \left| \hat{F}[\boldsymbol{\mu}(t)] \right|^2 d\boldsymbol{\Gamma}'$$



Предварительная работа

- 1 Аналитические аппроксимации *ab initio* ППЭ и ПДМ
- 2 Введение обобщенных координат и вывод точного классического лагранжиана
- 3 Распределение начальных условий

Компоненты расчета методом классических траекторий

- 1 Интегрирование уравнений движения – получение столкновительных траекторий
- 2 Преобразование Фурье функции дипольного момента вдоль каждой стокновительной траектории
- 3 Расчет классической спектральной функции усреднением по ансамблю траекторий рассеяния
- 4 Десимметризация спектральной функции и расчет бинарного коэффициента поглощения

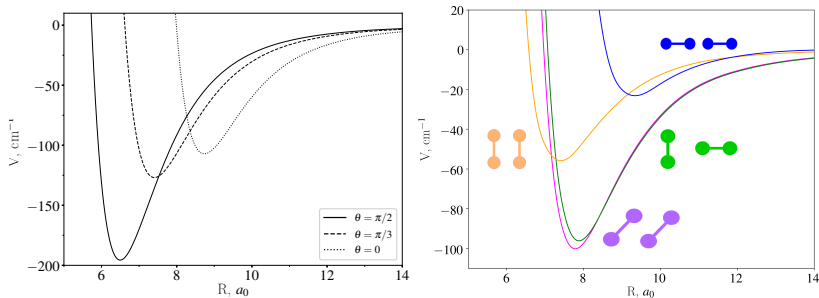


Рис. 3: Сечения ППЭ систем CO₂-Ar (слева) и N₂-N₂ (справа)

- ППЭ: CCSD(T)/*aug*-cc-pVQZ, BSSE-коррекция
- ПДМ: Метод конечного поля, CCSD(T)/*aug*-cc-pVTZ (CO₂-Ar), CCSD(T)/*aug*-cc-pVQZ (N₂-N₂)³, BSSE-коррекция

³Tijs Karman et al. (2015). “Quantum mechanical calculation of the collision-induced absorption spectra of N₂-N₂ with anisotropic interactions”. In:

Классический формализм?

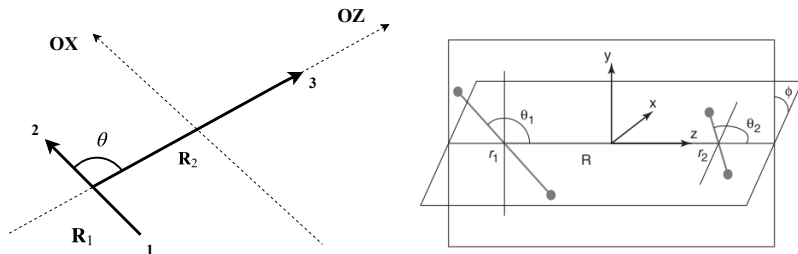


Рис. 4: Обобщенные координаты для систем атом—линейная молекула (слева) и линейная молекула—линейная молекула (справа)

Кинетическая энергия в форме Лагранжа и Гамильтона

$$T_L = \frac{1}{2} \dot{\mathbf{q}}^+ \mathbf{a} \dot{\mathbf{q}} + \mathbf{\Omega}^+ \mathbf{A} \dot{\mathbf{q}} + \frac{1}{2} \mathbf{\Omega}^+ \mathbf{I} \mathbf{\Omega}$$

$$T_H = \frac{1}{2} \mathbf{J}^+ \mathbf{G}_{11} \mathbf{J} + \mathbf{J}^+ \mathbf{G}_{12} \mathbf{p} + \frac{1}{2} \mathbf{p}^+ \mathbf{G}_{22} \mathbf{p}$$

$$\mathbf{G}_{11} = (\mathbf{I} - \mathbf{A} \mathbf{a}^{-1} \mathbf{A}^+)^{-1}$$

$$\mathbf{G}_{12} = -\mathbf{G}_{11} \mathbf{A} \mathbf{a}^{-1}$$

$$\mathbf{G}_{22} = (\mathbf{a} - \mathbf{A}^+ \mathbf{I}^{-1} \mathbf{A})^{-1}$$

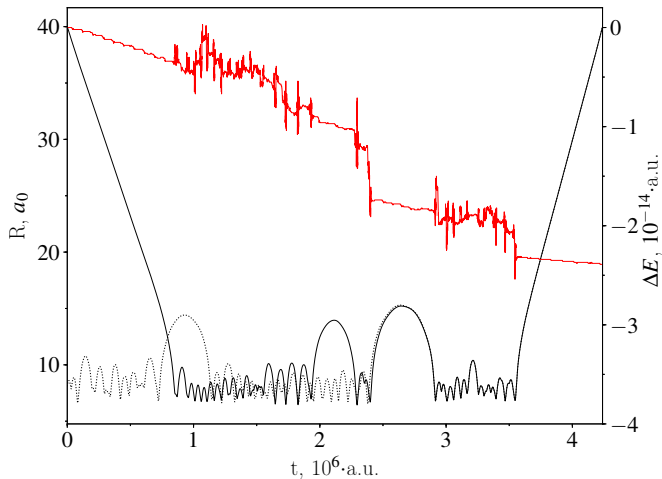


Рис. 5: Зависимости $R(t)$ для прямой и обратной траекторий образования метастабильного комплекса $\text{N}_2\text{--N}_2$

Распределение начальных условий

Метод Метрополиса-Хастингса для сэмплирования случайной величины с плотностью

$$\pi(\mathbf{q}, \mathbf{p}) = \frac{1}{\Gamma_0} \exp \left(-\frac{H(\mathbf{q}, \mathbf{p})}{kT} \right) \Big|_{r=r_{\text{fixed}}}$$

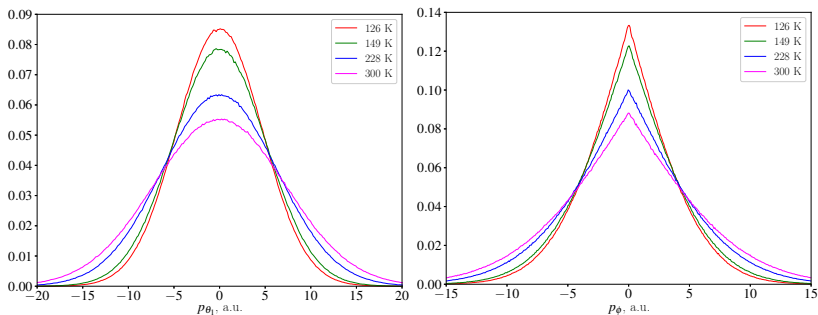


Рис. 6: Распределения импульсов, сопряженных угловым координатам системы N_2-N_2