

## I-6. 化学現象への応用

**目標** 化学現象にも久保公式が使えること、おもな仮定①が問題になる場合もあることを理解する。

- 溶媒和ダイナミクスは、溶質の電荷分布の突然の変化に対する溶媒分子の緩和応答。
- 溶媒和ダイナミクスに対して、久保公式は分子動力学シミュレーションで確かめられる。
- 分子動力学シミュレーションが久保公式の予言と違うのは、主な仮定①が違う。

- 目次** (1) 溶媒和ダイナミクス  
 (2) 久保公式と分子動力学シミュレーション  
 (3) あうものとあわないもの

## (2) 久保公式と分子動力学シミュレーション

今、電子の座標は無視して溶媒だけを考える。3次元で溶媒分子が  $N$  個あるとすると、 $\{q_l, p_l\} = \{q_1, \dots, q_{3N}, p_1, \dots, p_{3N}\}$ 。基底状態と励起状態でハミルトニアンが違う。

$$H_{\text{基}} = H_{\text{基}}(\{q_l, p_l\}) \quad (1)$$

$$H_{\text{励}} = H_{\text{励}}(\{q_l, p_l\}) \quad (2)$$

ここでの観測量は、蛍光スペクトル  $h\nu(t)$  で、これは、基底状態と励起状態のエネルギー差に対応する。 $E = H_{\text{基}} - H_{\text{励}}$ とすると、

$$h\nu(t) = \langle E(t) \rangle_{\text{neq}} \quad (3)$$

$t = 0$  で、光を入れるとする。

$$t < 0, \quad H = H_{\text{基}} \quad (4)$$

$$t \geq 0, \quad H = H_{\text{励}} \quad (5)$$

だから、

$$H(t) = H_{\text{基}}(\{q_l, p_l\}) - Ef(t) \quad (6)$$

として、

$$f(t) = \begin{cases} 0 & t < 0 \\ 1 & t \geq 0 \end{cases} \quad (7)$$

と書ける。

これらのことから、仮定をすべて満たしているとする、

$$\langle \Delta E(t) \rangle_{\text{neq}} = \int_{-\infty}^t \alpha(t-t') f(t') dt' \quad (8)$$

$$\alpha(t) = -\beta \langle \Delta \dot{E}(t) \Delta E(0) \rangle \quad (9)$$

ここで、 $\Delta E = E - \langle E \rangle$ 。(7)式から、

$$\langle \Delta E(t) \rangle_{\text{neq}} = \int_0^t \alpha(t-t') dt' = \int_0^t \alpha(\tau) d\tau \quad (10)$$

$$= -\int_0^t \beta \langle \dot{\Delta E}(\tau) \Delta E(0) \rangle d\tau = -\beta \{ \langle \Delta E(t) \Delta E(0) \rangle - \langle \Delta E(0)^2 \rangle \} \quad (11)$$

ここで、次の2つの量を定義する。

$$S(t) \equiv \frac{\langle \Delta E(t) \rangle_{\text{neq}} - \langle \Delta E(\infty) \rangle_{\text{neq}}}{\langle \Delta E(0) \rangle_{\text{neq}} - \langle \Delta E(\infty) \rangle_{\text{neq}}} \quad (12)$$

$$C(t) \equiv \frac{\langle \Delta E(t) \Delta E(0) \rangle}{\langle \Delta E(0)^2 \rangle}. \quad (13)$$

もし久保公式が成り立っているとすると、(11)式を(12)に代入、

$$S(t) = \frac{-\beta \{ \langle \Delta E(t) \Delta E(0) \rangle - \langle \Delta E(0)^2 \rangle \} + \beta \{ \langle \Delta E(\infty) \Delta E(0) \rangle - \langle \Delta E(0)^2 \rangle \}}{-\beta \{ \langle \Delta E(0) \Delta E(0) \rangle - \langle \Delta E(0)^2 \rangle \} + \beta \{ \langle \Delta E(\infty) \Delta E(0) \rangle - \langle \Delta E(0)^2 \rangle \}} \quad (14)$$

$\langle \Delta E(0)^2 \rangle$ は、互いにキャンセルするし、 $\beta$ は、約分できるので、

$$S(t) = \frac{-\langle \Delta E(t) \Delta E(0) \rangle + \langle \Delta E(\infty) \Delta E(0) \rangle}{-\langle \Delta E(0) \Delta E(0) \rangle + \langle \Delta E(\infty) \Delta E(0) \rangle} \quad (15)$$

$\langle \Delta E(\infty) \Delta E(0) \rangle = 0$ の時、

$$S(t) = \frac{\langle \Delta E(t) \Delta E(0) \rangle}{\langle \Delta E(0) \Delta E(0) \rangle} = C(t) \quad (16)$$

結局、久保公式が成り立っていると、 $S(t) = C(t)$ が結論できる。 $S(t)$ も $C(t)$ も分子動力学シミュレーションで計算できるので、分子動力学シミュレーションを使えば、久保公式が成り立っているかどうか、テストできる。

### 宿題:

**16 (20 点)** 極性分子の液体の中に球形のイオンを溶かす。イオンからの電場を外場  $\mathbf{F}$  と考えた時、 $\mathbf{F}$  は電束密度  $\mathbf{D} = \epsilon_0 \langle \mathbf{E} \rangle + \langle \mathbf{P} \rangle$  を  $\epsilon_0$  で割ったものと等しいことを示せ。ここで、 $\epsilon_0$  は真空の誘電率を表す。

**17 (20 点)** イオンが1次元の周期的境界条件にある時、電場をかけた系の久保公式を考える。イオンの速度を  $V(t)$ 、位置を  $X(t)$  とすると、 $0 < X(t) \leq L$  で、運動方程式

$$\dot{X}(t) = V(t) \quad (17)$$

$$M\dot{V}(t) = -\lambda V(t) + qE(t) \quad (18)$$

が成り立つ。ここで、 $M$  はイオンの質量、 $-\lambda V(t)$  は水からの抵抗力、 $q$  はイオンの電荷で、 $E(t)$  は電場を表す。無限系の時と同様I-4の効果は考えない。 $0 < X(t) \leq L$  以外の領域には、周期境界条件を課し、例えば分布関数  $\rho(x, v)$  は、 $\rho(x+L, v) = \rho(x, v)$  となる。電場をかける前の分布は、 $\rho_{\text{eq}} = (1/L)P_{\text{max}}(v)$  を仮定して、 $\langle X(t) \rangle_{\text{neq}}$  について、久保公式を計算しなさい。ここで、 $P_{\text{max}}(v)$  はマクスウェル分布を表す。 $\langle V(t) \rangle_{\text{neq}}$  についてはどうか。

**18 (30 点)** (3)式は、常に成り立つとは限らない。文献を調べ、どういう場合に成り立たないかを答えなさい。