

3-3. 久保公式

仮定 0. $X = X(t)$ は、不規則に時間変化する物理量。その分布は、フォッカー・プランク (FP) 方程式に従う。

(1) はじめに

証明の流れ

- ① 数学的な準備 – 遷移確率 $T(x, x'; t)$
- ② $T(x, x'; t)$ で $\langle X(t) \rangle$ と $\psi(t)$ を表す。
- ③ $T(x, x'; t)$ を $f(t) = f_0$ 定数で展開。 $\alpha(t)$ を求める。別の外場でも OK。
- ④ 久保公式の証明。

(3) 久保公式の導出

③ 遷移確率の摂動展開

問題設定補足: 授業ノート 9 の (16) 式は、 $\alpha(t)$ の定義から、

$$x(t) = \int_{-\infty}^t \alpha(t-t') f(t') dt' + a_2 f_0^2 + a_3 f_0^3 + \dots \quad (1)$$

で、授業ノート 9 の (15) 式を代入すると、

$$= \int_0^t \alpha(t-t') f_0 dt' + a_2 f_0^2 + a_3 f_0^3 + \dots \quad (2)$$

$\tau = t - t'$ に変数変換

$$= \int_0^t \alpha(\tau) d\tau f_0 + a_2 f_0^2 + a_3 f_0^3 + \dots \quad (3)$$

ここで、

$$\Psi(t) = \int_0^\infty \alpha(\tau) d\tau \quad (4)$$

とすれば、授業ノート 9 の (16) 式になる。

便利な関係式の導出: $f(t) = f_0$ のもとで平衡分布は、 f_0 の関数だから、 $P_{\text{eq}}(x, f_0)$ と書くことにする。遷移確率の性質から

$$\int_{-\infty}^{\infty} T(x, x'; t, f_0) P_{\text{eq}}(x', f_0) dx' = P_{\text{eq}}(x, f_0) \quad (5)$$

これを使って、遷移確率の展開係数を求める。

$$T(x, x'; t, f_0) = T(x, x'; t, 0) + \Delta T(x, x'; t) f_0 + T_2 f_0^2 + T_3 f_0^3 + \dots \quad (6)$$

$$P_{\text{eq}}(x, f_0) = P_{\text{eq}}(x, 0) + \Delta P(x) f_0 + P_2 f_0^2 + P_3 f_0^3 + \dots \quad (7)$$

とすると、(5) 式に代入して、 f_0 の 1 次のオーダーで

$$\int_{-\infty}^{\infty} \Delta T(x, x'; t) P_{\text{eq}}(x', 0) dx' + \int_{-\infty}^{\infty} T(x, x'; t, 0) \Delta P(x') dx' = \Delta P(x) \quad (8)$$

が成り立つ事が分かる (宿題 39 参照)。

$\Delta P(x)$ は、仮定 2 と 3 から、計算できる。仮定 2 から、

$$P_{\text{eq}}(x, f_0) \propto \exp[-\beta E(x)] \quad (9)$$

仮定 3 を使うと、 $f(t) = f_0$ だから、

$$P_{\text{eq}}(x, f_0) \propto \exp[-\beta(E_0(x) - x f_0)] \quad (10)$$

したがって、

$$\Delta P(x) = P_{\text{eq}}(x, 0) \beta x \quad (11)$$

となることがわかる (宿題参照 39)。 (11) 式を (8) 式に代入すると、

$$\int_{-\infty}^{\infty} \Delta T(x, x'; t) P_{\text{eq}}(x', 0) dx' + \int_{-\infty}^{\infty} T(x, x'; t, 0) P_{\text{eq}}(x', 0) \beta x' dx' = P_{\text{eq}}(x, 0) \beta x \quad (12)$$

④ 平均 $\langle X(t) \rangle$ の計算

授業ノート 9 の (17) 式にこのノートの (6) 式を代入すると、

$$\begin{aligned} x(t) = & \int_{-\infty}^{\infty} x \int_{-\infty}^{\infty} T(x, x'; t, 0) P_{\text{eq}}(x') dx dx' \\ & + \int_{-\infty}^{\infty} x \int_{-\infty}^{\infty} \Delta T(x, x'; t) f_0 P_{\text{eq}}(x') dx dx' + \dots \quad (13) \end{aligned}$$

1 項目は、 $f_0 = 0$ の時の $x(t)$ だから、0 になる。2 項目は、授業ノート 9 の (16) 式から $\Psi(t)$ に比例する。

$$\Psi(t) = \int_{-\infty}^{\infty} x \int_{-\infty}^{\infty} \Delta T(x, x'; t) P_{\text{eq}}(x') dx dx' \quad (14)$$

(12) 式を変形すると、

$$\int_{-\infty}^{\infty} \Delta T(x, x'; t) P_{\text{eq}}(x', 0) dx' = - \int_{-\infty}^{\infty} T(x, x'; t, 0) P_{\text{eq}}(x', 0) \beta x' dx' + P_{\text{eq}}(x, 0) \beta x \quad (15)$$

(14) 式に代入すると、

$$\Psi(t) = \int_{-\infty}^{\infty} x \left\{ - \int_{-\infty}^{\infty} T(x, x'; t, 0) P_{\text{eq}}(x', 0) \beta x' dx' + P_{\text{eq}}(x, 0) \beta x \right\} dx \quad (16)$$

$$= - \int_{-\infty}^{\infty} x \int_{-\infty}^{\infty} T(x, x'; t, 0) P_{\text{eq}}(x', 0) \beta x' dx dx' + \int_{-\infty}^{\infty} x P_{\text{eq}}(x, 0) \beta x dx \quad (17)$$

1 項目は、授業ノート 9 の (14) 式から $\langle X(t)X(0) \rangle$ に比例し、2 項目は $\langle X^2 \rangle$ に比例する。

$$\Psi(t) = -\beta \langle X(t)X(0) \rangle + \beta \langle X^2 \rangle \quad (18)$$

$\alpha(t) = \dot{\Psi}(t)$ だから、

$$\alpha(t) = -\beta \langle \dot{X}(t)X(0) \rangle \quad (19)$$

(4) 具体例

液体に外場をかける (多変数の場合 → 宿題 40 参照)。

$$X_1 = \sum_i^N e^{i\mathbf{k}\mathbf{r}_i} \quad (20)$$

ここで、 \mathbf{r}_i は、 i 番目の粒子の位置、 N は、粒子数を表す。

仮定 3 は、エネルギーが

$$E = E_0 + \sum_i^N \phi(\mathbf{r}_i) \quad (21)$$

と書けることから確かめられる。ただし、 $\phi(\mathbf{r})$ は、外場のポテンシャルで、例えば、荷電粒子ならば、 $V(\mathbf{r})$ を電位として、 $\phi(\mathbf{r}) = -qV(\mathbf{r})$ となる。(21) 式の 2 項目は

$$\sum_i^N \phi(\mathbf{r}_i) = \sum_i^N \int d\mathbf{k} \tilde{\phi}_k e^{-i\mathbf{k}\mathbf{r}_i} = \int d\mathbf{k} \tilde{\phi}_k X_1^* \quad (22)$$

ここで、 $\tilde{\phi}_k$ は、 $\phi(\mathbf{r}_i)$ のフーリエ変換。ゆえに、

$$E = E_0 + \int d\mathbf{k} \tilde{\phi}_k X_1^* \quad (23)$$

したがって、 $X_2 = X_1^*$ とすれば、宿題 40 の意味での仮定 3 を満たせる。ただし、符号が違う事に注意。

特定の波数 $\tilde{\phi}_k$ に対する応答を考える。

$$\langle X_1(t) \rangle = \int_{-\infty}^t \alpha_{12}(t-t') \tilde{\phi}_k(t') dt' \quad (24)$$

久保公式は、

$$\alpha_{12}(t) = \beta \langle \dot{X}_1(t) X_2(0) \rangle \quad (25)$$

となる。(19) 式と符号が違うのは、(23) 式の符号が仮定 3 と違うため。(25) は、

$$\alpha_{12}(t) = \beta \frac{d}{dt} F(k, t) \quad (26)$$

と書かれる。ここで、

$$F(k, t) = \langle X_1(t) X_2(0) \rangle = \langle X_1(t) X_1^*(0) \rangle \quad (27)$$

$$= \sum_{ij}^N \langle e^{i\mathbf{k}\mathbf{r}_i(t) - i\mathbf{k}\mathbf{r}_j(0)} \rangle \quad (28)$$

これは、中間散乱関数と呼ばれる。

(25) 式を時間についてフーリエ変換すると、第 1 種揺動散逸定理が得られる (宿題 41 参照)。

$$\alpha''_{\omega} = -\frac{\omega\beta}{2} S(k, \omega) \quad (29)$$

ここで、 α''_{ω} は、(39) 式で定義される α_{ω} の虚部、 $S(k, \omega)$ は、動的構造因子と呼ばれ、

$$S(k, \omega) = \int_{-\infty}^{\infty} F(k, t) e^{i\omega t} \quad (30)$$

で表される。

宿題:

39 (10 点) (8) 式と (11) 式を示しなさい。

40 (20 点) N 個の変数 $(\{X_\mu(t)\} = X_1(t), X_2(t), \dots, X_N(t))$ と外場 $(\{f_\mu(t)\} = f_1(t), f_2(t), \dots, f_N(t))$ があるとき、久保公式を考えよう。1 個の変数の時と同様、 N 個の変数の分布は、FP 方程式に従い、その他の仮定も 1. から 3. まで、同様に成り立っている。ただし、エネルギーは、

$$E(\{x_\mu\}) = E_0(\{x_\mu\}) - \sum_{\mu}^N x_\mu f_\mu(t) \quad (31)$$

と表される。このとき、多変数の久保公式

$$\alpha_{\mu,\nu}(t) = -\beta \langle \dot{X}_\mu(t) X_\nu(0) \rangle \quad (32)$$

を遷移確率を使って証明しなさい。ただし、 $\alpha_{\mu,\nu}(t)$ は、

$$\langle X_\mu(t) \rangle = \sum_{\nu}^N \int_{-\infty}^t \alpha_{\mu,\nu}(t-t') f_\nu(t') dt' \quad (33)$$

で、定義されている。

41 (30 点) 第 1 種揺動散逸定理

久保公式

$$\alpha(t) = -\beta \langle \dot{X}(t) X(0) \rangle \quad (34)$$

のフーリエ変換を考える。ところが、 $\alpha(t)$ は $t \geq 0$ でしか定義されていない。つまり上式は、 $t \geq 0$ でしか成り立たない。したがって、単にフーリエ変換する事ができない。そこで、次の手順で第 1 種揺動散逸定理を証明しなさい。

(a) 次で定義されるフーリエ変換とラプラス変換

$$\tilde{\psi}(s) = \int_0^{\infty} \psi(t) e^{-st} dt \quad : \text{ラプラス変換} \quad (35)$$

$$\psi(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} \psi(t) e^{i\omega t} dt \quad : \text{フーリエ変換} \quad (36)$$

の間に、

$$\psi(z) = 2 \lim_{\epsilon \rightarrow +0} \Re \tilde{\psi}(-iz + \epsilon) \quad (37)$$

が成り立つことを示しなさい。ただし、 $\psi(t)$ は偶関数である。

(b) 久保公式が $t \geq 0$ で成り立つことを使って、久保公式をラプラス変換をし、それから (37) 式により、第 1 種揺動散逸定理

$$\alpha''_{\omega} = \frac{\omega\beta}{2}\psi_{\omega} \quad (38)$$

を導け。ただし、

$$\alpha_{\omega} = \int_0^{\infty} \alpha(t)e^{i\omega t} dt \quad (39)$$

$$\psi(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} \langle X(t)X \rangle e^{i\omega t} dt \quad (40)$$

で、 α''_{ω} は、 α_{ω} の虚部を表す。

- 42 (30 点) 久保公式や揺動散逸定理を使った例をまとめ、レポートにしてください。外場や応答する変数を具体的に説明し、それに対応する久保公式や揺動散逸定理を書き説明してください。また、授業でやった仮定を満たしているかどうかを論じてください。満たしていないものを挙げて良い。ただし、授業でやったものと 36 の問題で挙げたものを除く。参照した文献は名前を明らかにすること。