

## 3-3. 時間遅れの応答

## (3) 線形ランジュバン方程式による例

線形ランジュバン方程式に外場  $f(t)$  を加える。

$$\dot{X}(t) = -\gamma X(t) + R(t) + f(t) \quad (1)$$

$x(t) = \langle X(t) \rangle$  と考える。両辺平均をとると、 $\langle R(t) \rangle = 0$ 、 $\langle f(t) \rangle = f(t)$  だから、

$$\langle \dot{X}(t) \rangle = -\gamma \langle X(t) \rangle + f(t) \quad (2)$$

$\langle \dot{X}(t) \rangle = d\langle X(t) \rangle/dt = \dot{x}(t)$  だから、

$$\dot{x}(t) = -\gamma x(t) + f(t) \quad (3)$$

(3) 式は係数変化法で解くことが出来る (付録参照)。  $t = t_0$  のとき  $x = x(t_0)$  とすると、

$$x(t) = e^{-\gamma(t-t_0)} x(t_0) + \int_{t_0}^t e^{-\gamma(t-t')} f(t') dt' \quad (4)$$

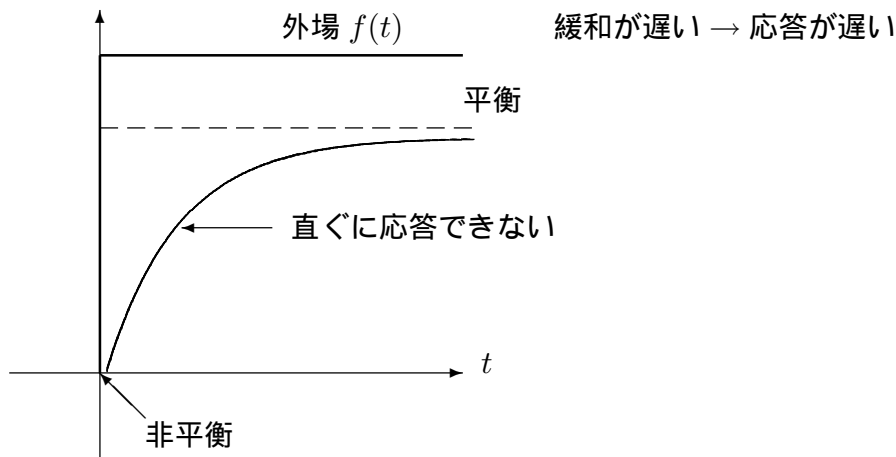
$x(t_0) = 0$  を仮定して、 $t_0 \rightarrow -\infty$  とする。

$$x(t) = \int_{-\infty}^t e^{-\gamma(t-t')} f(t') dt' \quad (5)$$

つまり、 $\alpha(t) = \exp[-\gamma t]$

## (4) まとめと補足

緩和が遅いと応答に時間遅れが起こること



問題の答え

ランジュバン方程式は、

$$\dot{X}(t) = -\gamma u'(t) + R(t) \quad (6)$$

$$= -\gamma k(X - x_0(t)) + R(t) \quad (7)$$

これは、(3)式で、 $\begin{cases} \gamma \rightarrow \gamma k \\ f \rightarrow \gamma k x_0(t) \end{cases}$  としたものと同じだから、

$$x(t) = \langle X(t) \rangle = \int_{-\infty}^t \alpha(t-t') \gamma k x_0(t') dt' \quad (8)$$

で、

$$\alpha(t) = e^{-\gamma k t} \quad (9)$$

$x_0(t) = A \cos \omega t = \Re A e^{i\omega t}$  ( $\Re$  は実部を表す記号) だから、

$$x(t) = \Re \int_{-\infty}^t e^{-\gamma k(t-t')} \gamma k A e^{i\omega t'} dt' \quad (10)$$

$$= \Re e^{-\gamma k t} \int_{-\infty}^t \gamma k A e^{\gamma k t' + i\omega t'} dt' \quad (11)$$

$$= \Re e^{-\gamma k t} \left[ \gamma k A \frac{e^{\gamma k t' + i\omega t'}}{\gamma k + i\omega} \right]_{-\infty}^t \quad (12)$$

$$= \Re \gamma k A \frac{e^{i\omega t}}{\gamma k + i\omega} \quad (13)$$

$$= \gamma k A \frac{\gamma k}{\gamma^2 k^2 + \omega^2} \cos \omega t + \gamma k A \frac{\omega}{\gamma^2 k^2 + \omega^2} \sin \omega t \quad (14)$$

$\sin \omega t$  に比例する項は、レーザーの動きから位相がずれていることを表している。

付録: (4) 式を (3) 式を解いて導く。

まず、 $f(t) = 0$  の方程式  $\dot{x}(t) = -\gamma x(t)$  を考えて、この方程式を解くと、

$$x(t) = Ce^{-\gamma t} \quad (15)$$

$C$  は、時間によらない定数だが、本当に解きたいのは、(3) 式だから、 $C = C(t)$  としてみる。 $x(t) = C(t) \exp[-\gamma t]$  を (3) 式に代入すると、 $\dot{x}(t) = \dot{C}(t) \exp[-\gamma t] - \gamma C(t) \exp[-\gamma t]$  だから、

$$\dot{C}(t)e^{-\gamma t} = f(t) \quad (16)$$

$$\dot{C}(t) = f(t)e^{\gamma t} \quad (17)$$

$$C(t) = \int^t f(t')e^{\gamma t'} dt' \quad (18)$$

積分は不定積分で、これから

$$x(t) = e^{-\gamma t} \int^t f(t')e^{\gamma t'} dt' \quad (19)$$

(19) 式は、特殊解で一般解は

$$x(t) = Ae^{-\gamma t} + \int^t e^{-\gamma(t-t')} f(t') dt' \quad (20)$$

$A$  は、 $t = t_0$  の  $x(t)$  の値から決まる定数で、 $t = t_0$  のとき  $x = x(t_0)$  としたから、(4) 式が求まる。

### 3-4. 久保公式

目標 久保公式の導出とその仮定を理解する。さらに、導出に使う遷移確率の意味と使い方も理解する。具体的には以下のことを分かる。

- 久保公式は線形応答の  $\alpha(t)$  と時間相関関数を結ぶ。
- 久保公式は遷移確率を使って証明出来る。
- 遷移確率は、時刻  $t'$  に  $x'$  という条件のもので、時刻  $t$  に  $x$  に遷移する確率を表す。
- 遷移確率で非平衡の平均と時間相関関数が表せる。
- 遷移確率を外場で展開し、久保公式を証明する。
- 久保公式には主な仮定が3つあり、その3つは重要。
- 動的構造因子は、線形応答と関係がある。

- 目次 (1) はじめに  
(2) 準備 (遷移確率)  
(3) 久保公式の導出  
(4) 具体例  
(5) まとめと仮定について

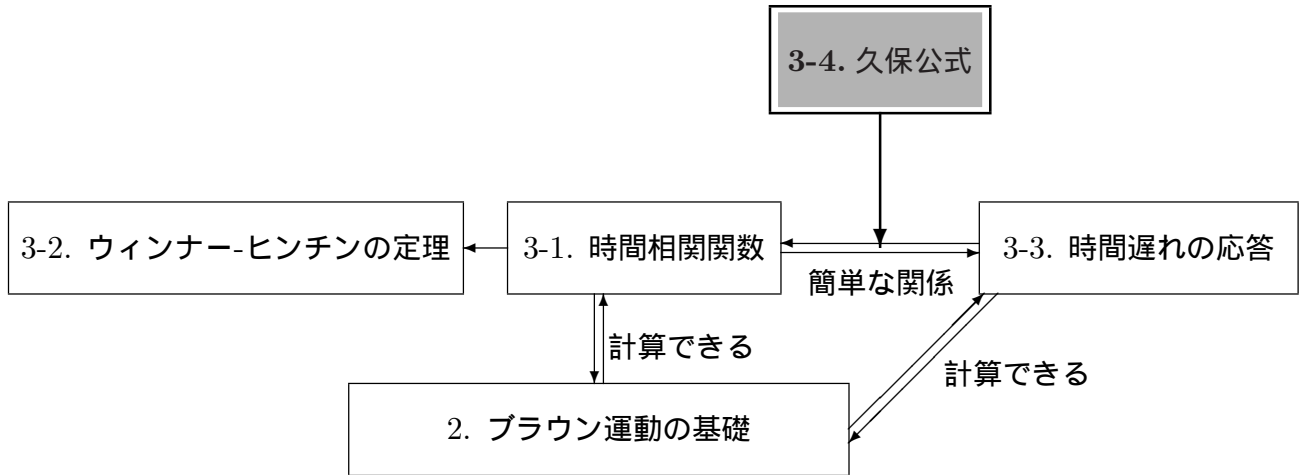
- 仮定 0.  $X = X(t)$  は、不規則に時間変化する変数。その分布は、フォッカー・プランク (FP) 方程式に従う。
1.  $X$  の分布は、外場をかける前は、外場 0 の平衡状態。
  2. 外場が時間変化しない時、平衡状態はカノニカル分布になる。つまり、 $E(x)$  をエネルギーとすると、平衡分布は  $\exp[-\beta E(x)]$  に比例する。
  3.  $f(t)$  を外場とすると、 $E(x) = E_0(x) - xf(t)$

結論

$$\text{久保公式} \quad \alpha(t) = -\beta \langle \dot{X}(t) X(0) \rangle \quad (21)$$

(1) はじめに

流れ:



例: 熱雑音の回路

電圧が時間変化する電源  $E(t)$  を考えると、コンデンサーにかかる電圧は、 $Q(t)/C$  だから、

$$\frac{Q(t)}{C} + RI = V(t) + E(t) \quad (22)$$

$I = \dot{Q}(t)$  で、

$$\dot{Q}(t) = -\frac{Q(t)}{RC} + \frac{V(t)}{R} + \frac{E(t)}{R} \quad (23)$$

これは、(1) 式で

$$\gamma = \frac{1}{RC}, \quad f(t) = \frac{E(t)}{R} \quad (24)$$

とおくのと同一。したがって、

$$q(t) = \langle Q(t) \rangle_{\text{neq}} = \int_{-\infty}^t \alpha(t-t') E(t') dt' \quad (25)$$

とすると、(5) から

$$\langle Q(t) \rangle_{\text{neq}} = \int_{-\infty}^t e^{-\frac{(t-t')}{CR}} \frac{E(t')}{R} dt' \quad (26)$$

だから、

$$\alpha(t) = \frac{1}{R} \exp\left[-\frac{t}{CR}\right] \quad (27)$$

ただし、 $\langle \dots \rangle_{\text{neq}}$  は、外場がある時の平均を表す。

一方、相関関数は、 $E(t) = 0$  で計算、

$$\dot{Q}(t) = -\frac{Q(t)}{RC} + \frac{V(t)}{R} \quad (28)$$

だから、

$$\langle Q(t)Q(0) \rangle = Ck_B T e^{-\frac{(t-t')}{CR}} \quad (29)$$

(宿題 31 参照)。ここで、 $\langle \dots \rangle$  は、外場がない時の平均を表す。

## (2) 準備 (遷移確率)

### ① 遷移確率の定義と物理的な意味

定義:  $X = X(t)$  は、不規則に時間変化する変数で、その分布が、フォッカー・プランク (FP) 方程式に従う時、(仮定 0)

遷移確率  $T(x, x', t, t')$ : 時刻  $t'$  で  $X = x'$  という条件のもとで、  
時刻  $t$  に  $X = x$  となる確率

つまり、 $x'$  から  $x$  に遷移する確率を表す。

$T(x, x', t, t')$  は、FP 方程式を満たす。

$$\frac{\partial T(x, x', t, t')}{\partial t} = -\frac{\partial}{\partial x} \{F(x)T(x, x', t, t')\} + \frac{D}{2} \frac{\partial^2 T(x, x', t, t')}{\partial x^2} \quad (30)$$

ただし、 $t = t'$  は確定で  $T(x, x', t, t) = \delta(x - x')$ : 初期条件

定常過程:  $T(x, x', t, t') = T(x, x', t - t')$  ← 時間の差だけによる。

任意の初期条件の分布関数  $P(x, t)$  は、 $T(x, x', t)$  で表せる。 $t = 0$  の分布を  $P_0(x)$  とすると、

$$P(x, t) = \int_{-\infty}^{\infty} T(x, x', t) P_0(x') dx' \quad (31)$$

は、FP 方程式も初期条件も満たす (宿題 32 参照)。

(31) 式は、 $P(x, t)$  が 2 つの分布の要因があることを示している。

1.  $t = 0$  で  $X(0) = x'$  と確定しても、時刻  $t$  では分布する:  $T(x, x', t)$  (ランダム力による分布)

2.  $t = 0$  ですでに分布:  $P_0(x')$  (初期値による分布)

特に平衡分布  $P_{\text{eq}}(x)$  は時間変化しないから、

$$P_{\text{eq}}(x) = \int_{-\infty}^{\infty} T(x, x', t) P_{\text{eq}}(x') dx' \quad (32)$$

② 平均値と時間相関関数を遷移確率で表す。

$\langle X(t) \rangle_{\text{neq}}$  を  $T(x, x', t)$  で表す。(31) 式から

$$\langle X(t) \rangle_{\text{neq}} = \int_{-\infty}^{\infty} x P(x, t) dx = \int_{-\infty}^{\infty} x \int_{-\infty}^{\infty} T(x, x', t) P_0(x') dx dx' \quad (33)$$

時間相関関数  $\varphi(t) \equiv \langle X(t)X(0) \rangle$

平均を 2 つに分ける。

1.  $t = 0$  で  $X(0) = x'$  に確定しておいて (条件付き)、時刻  $t$  で平均:  $\langle X(t) \rangle_{x'}$  (ランダム力による平均)
2.  $x'$  で平均 (初期値による平均)

このように平均を 2 つに分ければ、時間相関関数を遷移確率で表すことができる。まず、1. の平均は、 $t = 0$  で  $x'$  に確定しているという条件の下での平均なので、遷移確率  $T(x, x', t)$  を使えば良い。

$$\langle X(t) \rangle_{x'} = \int_{-\infty}^{\infty} x T(x, x', t) dx \quad (34)$$

これは、遷移確率  $T(x, x', t)$  が  $X(0) = x'$  の条件の下での確率分布になっていることから分かる。

2. の平均は、 $x'$  の平均だから、初期値が平衡分布の時、

$$\langle X(t)X(0) \rangle = \langle \langle X(t) \rangle_{x'} x' \rangle = \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} x T(x, x', t) dx x' P_{\text{eq}}(x') dx' \quad (35)$$

宿題:

29 (20 点) 問題 25 でレーザーにトラップされたコロイド粒子に外場をかけると、

$$m\ddot{X}(t) = -\gamma\dot{X}(t) - kX(t) + f(t) + R(t) \quad (36)$$

と書ける。この場合も、 $x(t) = \langle X(t) \rangle$  とすれば、時間遅れの応答の式 (??) 式が成り立つことを示し、 $\alpha(t)$  を求めなさい。ただし、 $\langle R(t) \rangle = 0$  とする。

30 (40 点) 授業で説明した例以外に、線形応答の具体例を次の点にしたがって、挙げなさい。① どのような状況で、② 何の外場をかけると、③ どのような変数が、④ どう応答するか、⑤ 線形応答の式を書いて具体的に説明しなさい。また、応答に時間遅れがある場合、その原因を論じなさい。

31 (5 点) (29) 式を示しなさい。

32 (10 点) 遷移確率  $T(x, x', t, t')$  が (30) 式を満たし、 $t = t'$  で  $T(x, x', t, t') = \delta(x - x')$  となる時、(31) 式で表される  $P(x, t)$  が、FP 方程式を満たし、 $t = t'$  で  $P(x, t) = P_0(x)$  となることを示しなさい。

33 (20 点) 単位時間あたり  $S(t)$  の割合で粒子が増える系を考える。系の中ではランジュバン方程式にしたがい、§2-2 で説明した仮定が全て成り立っているとすると、粒子の位置  $x$  についての分布関数は、

$$\frac{\partial P(x, t)}{\partial t} = -\frac{\partial}{\partial x} \{F(x)P(x, t)\} + \frac{D}{2} \frac{\partial^2 P(x, t)}{\partial x^2} + S(t) \quad (37)$$

にしたがって時間変化する。  $t = 0$  で  $P(x, 0) = 0$  の時、 $P(x, t)$  を遷移確率  $T(x, x', t, t')$  で表せ。ただし、 $T(x, x', t, t')$  は、(30) 式を満たし、 $t = t'$  で  $T(x, x', t, t') = \delta(x - x')$  となる。