

## 3-4. 久保公式

## (3) まとめと仮定について

問題の解答:

レーザートラップのコロイド系で久保公式を考える。仮定 3 を確かめる為に、今、運動エネルギーを無視すると、

$$E(x) = u(x) = \frac{k}{2}(x - x_0(t))^2 = \frac{k}{2}x^2 - kxx_0(t) + x_0(t)^2 \quad (1)$$

だから、 $f(t) = kx_0(t)$  とすれば、仮定 3 を満たす。したがって、

$$x(t) = \int_{-\infty}^t \alpha(t-t')kx_0(t')dt' \quad \alpha(t) = -\beta\langle\dot{X}(t)X(0)\rangle \quad (2)$$

今、ノート 9 の (3) 式のようにレーザーを変動させると、

$$x_0(t) = \begin{cases} 0 & t < 0 \\ x_0 & t \geq 0 \end{cases} \quad (3)$$

と書けるから、ノート 9 の (21) 式  $\Psi(t) = \beta\langle X^2 \rangle - \beta\langle X(t)X(0) \rangle$  を使って、

$$x(t) = \Psi(t)kx_0 = \beta\langle X^2 \rangle kx_0 - \beta\langle X(t)X(0) \rangle kx_0 \quad (4)$$

$P_{\text{eq}}(x) \propto e^{-\beta kx^2/2}$  だから、 $\langle X^2 \rangle = k_B T/k$  なので、 $x(t) = x_0 - \beta\langle X(t)X(0) \rangle kx_0$  となり、

$$\langle X(t)X(0) \rangle = \frac{x_0 - x(t)}{\beta kx_0} = \langle X^2 \rangle \left\{ 1 - \frac{x(t)}{x_0} \right\} \quad (5)$$

## 4. 不可逆過程と相反定理

### 4-1. 不可逆過程の現象論

目標 不可逆ないろいろな現象を表す一般的な式があることを理解する。具体的には以下のことを分かる。

- 一般式の形。
- いろいろな現象に応用できること。
- その式が不可逆的な時間変化を表すことが数学的に証明できる。

- 目次 (1) 4. の流れ  
(2) 不可逆的な時間変化を表す一般式  
(3) 具体例  
(4) 数学的な性質

仮定 ある量  $x = x(t)$  が次の式にしたがう。

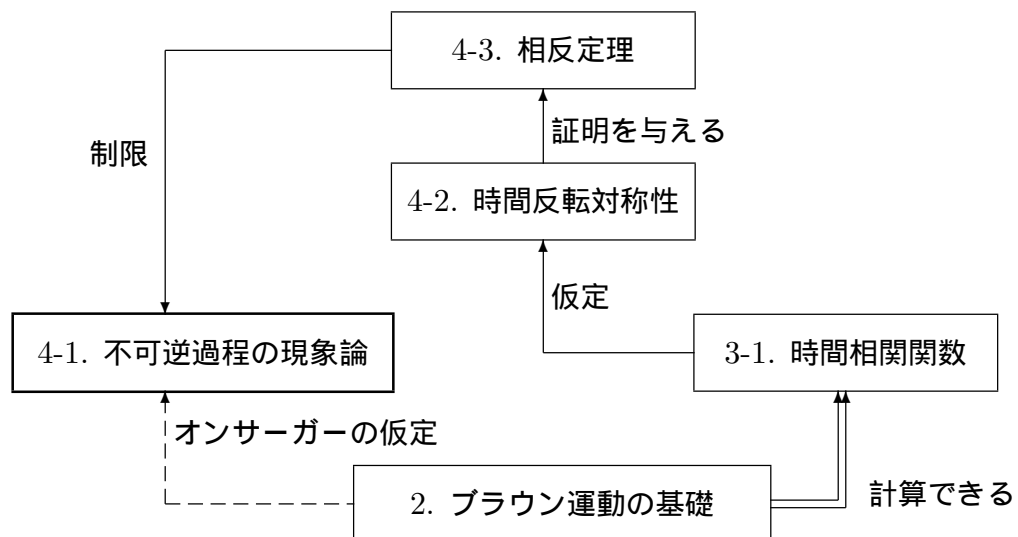
$$\dot{x}(t) = L' \frac{dS'(x)}{dx} \quad (6)$$

ただし、 $S'(x)$  は極値が 1 つしかなくて、それが最大。その値が  $x$  の平衡値。さらに、 $L' > 0$

結論  $x(t)$  は、 $t \rightarrow \infty$  で、必ず平衡値に達する。

例題 磁化など臨界温度  $T_c$  を持つ系で、 $T > T_c$  では指数関数的に緩和する場合でも、 $T = T_c$  では、べき ( $t^{-\alpha}$ ) になることが知られている (critical slowing down)。この現象を (6) 式で説明しなさい。

#### (1) 4. の流れ



(2) 不可逆的な時間変化を表す一般式

ここでは不可逆的な時間変化を表す以下の方程式を考える。  $x = x(t)$  として、

$$\dot{x}(t) = L' \frac{dS'(x)}{dx} \quad (7)$$

- $L'$  と  $S'(x)$  は、ランジュバン方程式と区別するため (4-3. の「オンサーガーの仮定」参照)。
- ランダム力が無いので、確率的でない。つまり、ゆらがない。

ランジュバン方程式 — 確率論  
(7) 式 — 決定論

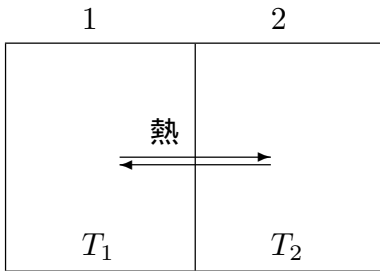
多変数  $\{x_\mu(t)\} = \{x_1(t), x_2(t), \dots, x_n(t)\}$  の場合は、  $x_\mu = x_\mu(t)$  として、

$$\dot{x}_\mu(t) = \sum_{\nu} L'_{\mu\nu} \frac{\partial S'(\{x_\mu(t)\})}{\partial x_\nu} \quad (8)$$

(3) 具体例

① 内部エネルギーと熱の移動

温度の違う 2 つの箱があって熱を交換する。



$x$ : 1 の箱の内部エネルギー  $E_1$   
 $S'(x)$ : 2 つの箱全体のエントロピー  
 → エントロピーの性質から仮定を満たす

それぞれの箱のエントロピーを  $S_1$ 、 $S_2$ 、エネルギーを  $E_1$ 、 $E_2$  とすると、

$$S_1 = S_1(E_1), \quad S_2 = S_2(E_2), \quad S' = S_1(E_1) + S_2(E_2) \quad (9)$$

2 つの箱のエネルギーは保存するため、  $E_1 + E_2 = E$  として、

$$S'(E_1) = S_1(E_1) + S_2(E - E_1) \quad (10)$$

$$\left. \frac{dS'(E_1)}{dE_1} = \frac{dS_1(E_1)}{dE_1} - \frac{dS_2(E_2)}{dE_2} \right|_{E_2=E-E_1} = \frac{1}{T_1} - \frac{1}{T_2} \quad (11)$$

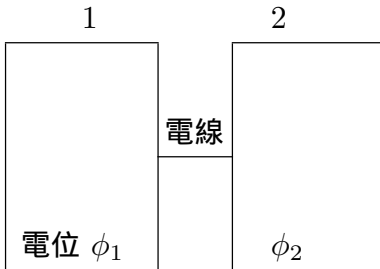
したがって、(7) 式は、

$$\dot{E}_1 = L_{11} \left( \frac{1}{T_1} - \frac{1}{T_2} \right) \approx \frac{L_{11}}{T^2} (T_2 - T_1) \quad (12)$$

ここで、 $T_1$  と  $T_2$  の差が小さいと仮定して、 $T_1 \sim T_2 \sim T$  とした。

## ② 電位差と電流

2つの箱を電線でつなぎ電圧をかける。



$x$ : 1の箱にたまる電荷  $q_1$

$S'(x)$ : 2つの箱全体のエントロピー

1つの箱について考えると、

$$dE = TdS + \phi dq \quad (13)$$

$\phi dq$  は、断熱的に電荷を  $dq$  増やすのに必要な仕事。ゆえに

$$\left( \frac{\partial S}{\partial q} \right)_E = -\frac{\phi}{T} \quad (14)$$

2つの箱で考えると電荷は保存するので、 $q_1 + q_2 = q$

$$S'(E_1, q_1) = S_1(E_1, q_1) + S_2(E - E_1, q - q_1) \quad (15)$$

$$\text{ゆえに、} \quad \left( \frac{\partial S'}{\partial q_1} \right)_{E_1} = -\frac{\phi_1}{T} + \frac{\phi_2}{T} \quad (16)$$

(7) 式は、

$$\dot{q}_1 = L_{22} \left( \frac{\phi_2 - \phi_1}{T} \right) \quad (17)$$

## ③ 熱電対と Peltier 効果

2変数  $\{x_1, x_2\} = \{E_1, q_1\}$  を考える。(8) 式から、

$$\dot{x}_\mu = \sum_{\nu=1}^2 L'_{\mu\nu} \frac{\partial S'}{\partial x_\nu} \quad (18)$$

ここで、 $S'$  は全体のエントロピーとする。 $T_1 \sim T_2 \sim T$  の時、 $T_2 - T_1$  の2次以上を無視すると

$$\dot{E}_1 = \frac{L_{11}}{T^2} (T_2 - T_1) + \frac{L_{12}}{T} (\phi_2 - \phi_1) \quad (19)$$

$$\dot{q}_1 = \frac{L_{21}}{T^2} (T_2 - T_1) + \frac{L_{22}}{T} (\phi_2 - \phi_1) \quad (20)$$

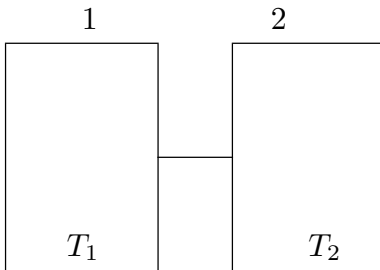
Peltier 効果:  $T_1 = T_2$  にして電圧をかける。(19) から

$$\dot{E}_1 = \frac{L_{12}}{T}(\phi_2 - \phi_1) \quad (21)$$

この式は、温度差がないのに、熱流が起こることを示している。

熱電対: 温度の違う 2 つの箱を電線でつなぐ。平衡状態では、 $\dot{q}_1 = 0$  だから、(20) から、

$$\frac{L_{21}}{T^2}(T_2 - T_1) + \frac{L_{22}}{T}(\phi_2 - \phi_1) = 0 \quad (22)$$



したがって、

$$\phi_2 - \phi_1 = \frac{-L_{21}}{TL_{22}}(T_2 - T_1) \quad (23)$$

の電圧が生じる。

宿題:

46 (10 点) 授業で説明した久保公式の証明で、最初間違えて

$$P_{\text{eq}}(x; 0) = P_{\text{eq}}(x; f_0) \exp[-\beta x f_0] C(f_0) \quad (24)$$

の式の  $C(f_0) = 1$  にした。しかし、授業中指摘があったように、規格化を考えると  $C(f_0) \neq 1$  が正しい。  $C(f_0) \neq 1$  として、正しい証明をまとめなさい。

47 (15 点) 液体に局所的な外場  $f(t) = f_0(t)\delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}_0)$  をかける。応答として液体の密度  $\rho(\mathbf{r}) \equiv \sum_i \delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}_i)$  を取ったとき、線形応答と久保公式を書きなさい。ただし、 $\mathbf{r}_i$  は、 $i$  番目の液体粒子の位置を表す。また、中間散乱関数と動的構造因子が何かを調べ、久保公式との関係を議論しなさい。

48 (15 点) 多変数の久保公式は、以下の仮定が成り立つ時に証明できる。すなわち、  
 (a)  $X_\mu = X_\mu(t), \mu = 1, \dots, n$  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) 方程式にしたがう。

(b)  $X_\mu$  の分布は、外場をかける前は、外場 0 の平衡状態。

(c) 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。

(d)  $f_\mu(t), \mu = 1, \dots, n$  を外場とすると、 $E(\{x_\mu\}) = E_0(\{x_\mu\}) - \sum_\mu^N x_\mu f_\mu(t)$   
 電荷を持った粒子が電場の中でブラウン運動する時、上の仮定は成り立たない。どの仮定が成り立たないか答えなさい。  $X_1$  を荷電粒子の位置、 $X_2$  を速度と考えよ。

49 (10 点) 授業ノート 9 の仮定が成り立たない線形応答の例を調べなさい。どんな現

象で、応答と外場は何か、成り立たない仮定はどれで、 $\alpha(t)$  がどのように表されるか答えなさい。

- 50 (10 点) (3) 具体例の①で、箱が 2 個でなく、 $n$  個横一列に並んでいるときの (7) 式を書きなさい。ただし、1 つの箱は両隣の箱としか熱のやりとりは出来ないため、ある箱のエネルギーの時間変化は、その箱自身と両隣の箱の温度で表される。
- 51 (10 点) コンデンサーと抵抗が 1 つずつつながっている回路で (7) 式を書きなさい。また、コンデンサーと抵抗が 2 つずつつながっている場合はどうなるか。ただし、コンデンサーと抵抗は交互につながっている。