

情報統計力学 第6 & 7回

2006年 前期
伊庭幸人

根本的な疑問1 一応おしまい

物理の基本法則

(ニュートン力学, 量子力学)との関係は?

決定論的なニュートン力学から確率の出てくる
仕組みは一体何か? なぜ十分統計量が
保存量になるのか? その条件は?

なぜ基準となる測度は $\prod_i dx_i dp_i$ か?

根本的な疑問2 今日からこちら

「定常状態」といっているが, どのような状態か.
熱力学でいう平衡状態
統計力学の内部での特徴付けは?

$$p(x, p) \propto \exp(-\beta E(x, p))$$

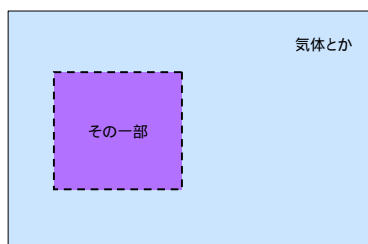
というが, エネルギーは保存量だから一定では
そもそも, どのような系を記述しているのか?

放射性物質が崩壊するのは?

- 「崩壊」してもエネルギーは同じ
- 「エネルギーの低いほうに進む」
という自然法則はない

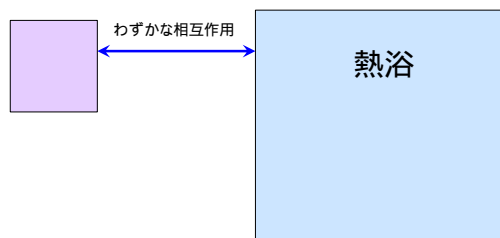
等確率の仮定 場合の数の多くなるほうに
進む, と解釈できる

熱平衡状態のモデル化(1)

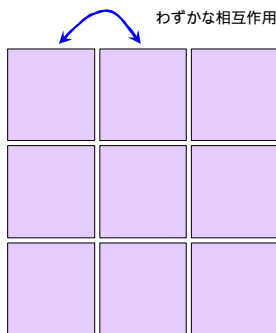


熱平衡状態のモデル化(2)

このモデルを用いる

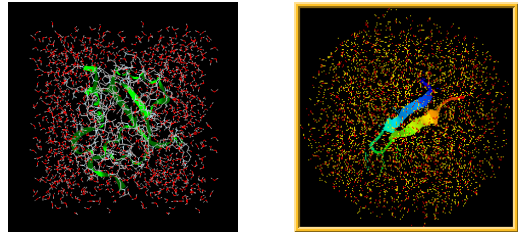


熱平衡状態のモデル化(3)



「鉄の塊」とかだともっともらしい
タンパク1分子+水 だと?

水の中のタンパク(シミュレーション)



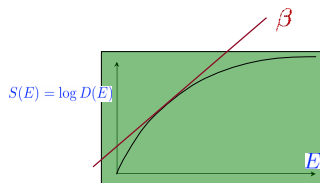
どこまでが「熱浴」なのかははっきりしない

熱浴

$$E \sim E + dE \quad D(E)dE$$

$$S(E) = \log D(E)$$

$$\beta = \frac{dS(E)}{dE} = \frac{1}{D(E)} \frac{dD(E)}{dE}$$



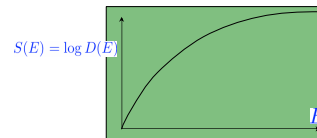
熱浴の性質(仮定)

$$\text{エネルギーが } E \sim E + dE \quad D(E)dE$$

↑ 状態密度

$$S(E) = \log D(E)$$

- 1) 上に凸 (独立な小部分からなる)
- 2) [問題の範囲が] 直線で近似できる(でかい)



熱浴の例(1)

多数の2準位系

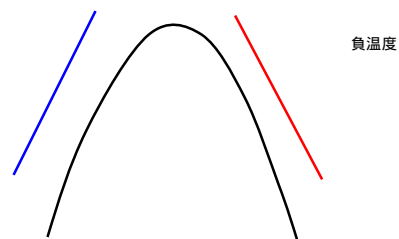
$$E = m, \quad p = m/N$$

$$D(E) = \frac{N!}{(N-m)!m!}$$

$$\log D(E) = -N \{p \log p + (1-p) \log(1-p)\}$$

$$\beta = \frac{dS(E)}{dE} = \log \frac{1-p}{p} \quad p = \frac{\exp(-\beta)}{1 + \exp(-\beta)}$$

グラフ



熱浴の例(2)

理想気体

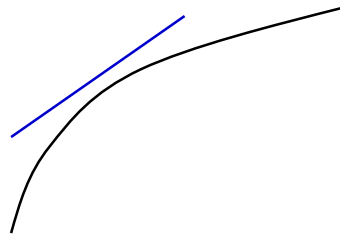
$$E = \sum_{i=1}^N \frac{p_i^2}{2m} : p_i \text{ momentum}$$

$$D(E)dE \sim E^{\frac{N}{2}-1}dE$$

$$S(E) = \log D(E) = \left(\frac{N}{2} - 1\right) \log E$$

$$\frac{dS(E)}{dE} = \frac{N/2 - 1}{E} = \beta \quad \frac{1}{2}k_B T \sim \frac{E}{N}$$

グラフ



カノニカル分布の導出

x_b 熱浴 x_1 部分系 (x, p) をxとする

$$p(x_1, x_b)dx_1dx_b \propto \delta(E - E_1(x_1) - E_b(x_b))dx_1dx_b$$

$$p(x_1)dx_1 \propto \left\{ \int \delta(E - E_1(x_1) - E_b(x_b))dx_b \right\} dx_1$$

$$p_1(x_1) \propto D_b(E - E_1(x_1))$$

続き

$$\log p_1(x_1) \propto \log D_b(E - E_1(x_1))$$

$$\log p_1(x_1) = \text{const.} + S_b(E - E_1(x_1))$$

$$\log p_1(x_1) \simeq \text{const.} - \frac{\partial S_b}{\partial E} E_1(x_1)$$

$$\log p_1(x_1) \simeq \text{const.} - \beta E_1(x_1)$$

$$p_1(x_1) \propto \exp(-\beta E_1(x_1))$$

部分系も連続的な状態密度を持つと仮定

$$P(E_1)dE_1 \propto \exp(-\beta E_1)D_1(E_1)dE_1$$

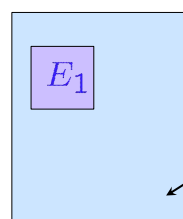
$$E_1 \sim E_1 + dE_1 \quad D(E_1)$$

$$S_1(E_1) = \log D_1(E_1)$$

$$P(E_1) = \exp(-\beta E_1 + S_1(E_1))$$

熱浴はでかい

$$P(x) \propto \exp(-\beta E_1(x))$$



E_1 部分系のエネルギー

E_1 が変わる範囲は熱浴からみれば微小

β は熱浴の性質とエネルギーで決まる

熱浴は銀行である

E_1 借金

$\exp(-\beta E_1)$ 場合の数の低下

E_1 エネルギー

βE_1 「エントロピー」

↑ 利子?

交換可能

部分系も大きいとすると

$$P(E_1) = \exp(-\beta E_1 + S_1(E_1))$$

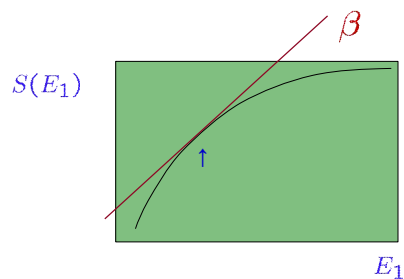
$$E_1 = O(N), \quad S_1 = O(N)$$

鞍点

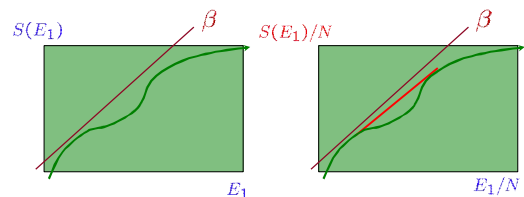
$$\frac{d}{dE_1} \{\beta E_1 - S_1(E_1)\} = 0$$

$$\frac{dS_1(E_1)}{dE_1} = \beta$$

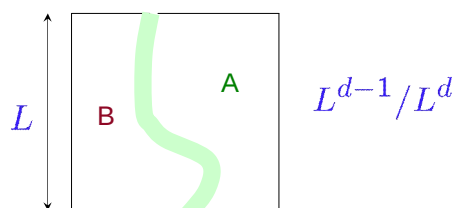
部分系の状態密度も上に凸



凸性がない場合 相共存



界面の効果



独立性と状態密度の凸性

$$D_{n+m}(E_1 + E_2) \geq D_n(E_1) D_m(E_2)$$

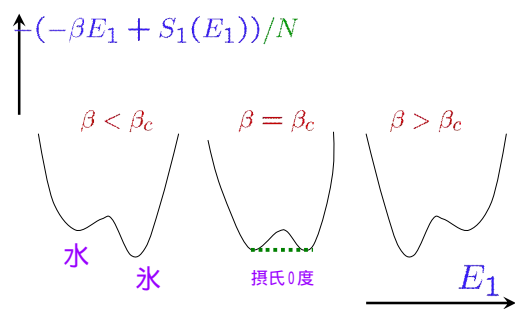
$$\log D_{n+m}(E_1 + E_2) \geq \log D_n(E_1) + \log D_m(E_2)$$

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \frac{\log D_n(nE)}{n} \rightarrow \mathbb{S}(E) \quad \tilde{E}_1 = E_1/n, \quad \tilde{E}_2 = E_2/m$$

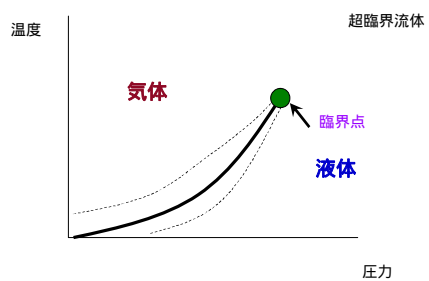
↑ 仮定

$$\mathbb{S}\left(\frac{n}{n+m}\tilde{E}_1 + \frac{m}{n+m}\tilde{E}_2\right) \geq \frac{n}{n+m}\mathbb{S}(\tilde{E}_1) + \frac{m}{n+m}\mathbb{S}(\tilde{E}_2)$$

「自由エネルギー」



2次転移



2次転移の「自由エネルギー」

