

統計力学I 第1回レポート (2016/5/30 出題)

1. カノニカル分布と Jarzynski 等式

エネルギー固有状態が $i = 1, 2, \dots, \Omega$ で指定され、対応するエネルギー固有値が E_i である量子系を考える。この系の平衡状態の性質は、カノニカル分布という確率モデルにより記述される。最初、この系が逆温度 β の平衡状態にあるとする。

1. この系の分配関数 $Z(\beta)$ 、状態 i の出現する確率 p_i を求めよ。
2. エネルギー期待値とヘルムホルツの自由エネルギーを $Z(\beta)$ を用いて表せ。
3. 系のハミルトニアンを \hat{H} とする。 \hat{H} のゆらぎが、

$$\sigma_\beta[\hat{H}] = \sqrt{\frac{\partial^2}{\partial \beta^2} \log Z(\beta)} \quad (1)$$

で与えられることを示せ。

次に上の系へ操作を施すことを考える。この操作の結果は、状態の確率的な変化で表現されるとする。つまり、系の初期状態が i のとき、操作後の状態が j である確率は、 $\tau_{i \rightarrow j} (\geq 0)$ であるとする。また、この確率は

$$\sum_{j=1}^{\Omega} \tau_{i \rightarrow j} = 1 \quad (i = 1, 2, \dots, \Omega), \quad \sum_{i=1}^{\Omega} \tau_{i \rightarrow j} = 1 \quad (j = 1, 2, \dots, \Omega) \quad (2)$$

という規格化条件を満たすものとする。系の初期状態が i であり、かつ操作後の状態が j である確率は、 $p_{i,j} := p_i \tau_{i \rightarrow j}$ で与えられる。また、一般に i, j の両方に依存する物理量 $f_{i,j}$ の期待値を

$$\langle \hat{f} \rangle := \sum_{i=1}^{\Omega} \sum_{j=1}^{\Omega} p_{i,j} f_{i,j} \quad (3)$$

と定義する。

4. 確率 $p_{i,j}$ が規格化されていることを示せ。
5. 系の初期状態が i であり、操作後の状態が j であるとき、系が外にした仕事は、 $W_{i \rightarrow j} := E_i - E_j$ である。このとき、Jarzynski 等式

$$\langle e^{\beta \hat{W}} \rangle = 1 \quad (4)$$

を示せ。

6. $\Omega = 2$ として、(2) を満たす $\tau_{i \rightarrow j}$ の例をひとつ構成し、 $\langle e^{\beta \hat{W}} \rangle$ と $\langle \hat{W} \rangle$ を具体的に計算し、その結果について考察せよ。

2. 二次元の理想気体

一辺が L の正方形の領域内に閉じ込められた、質量 m の自由粒子の、定常状態の Schrödinger 方程式は、

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \left(\frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} \right) \varphi(x, y) = E \varphi(x, y) \quad (5)$$

で与えられる。ただし、 $0 \leq x \leq L$, $0 \leq y \leq L$ であり、任意の x, y について、 $\varphi(x, 0) = \varphi(x, L) = \varphi(0, y) = \varphi(L, y) = 0$ という境界条件（つまり、正方形の辺上で $\varphi(x, y) = 0$ ）を課す。

1. $\varphi(x, y) = \varphi_x(x)\varphi_y(y)$ と変数分離することにより (5) を解いて、すべてのエネルギー固有値とすべての（規格化された）エネルギー固有状態を求めよ。
2. この系の状態数を求めよ。ただし、状態数とはエネルギー固有値が $E_n \leq E$ を満たすラベル n の総数のことであり、 $E \gg E_0$ ($E_0 = \hbar^2\pi^2/(2mL^2)$) であるとする。

同じ系に質量 m の N 個の自由粒子が閉じ込められている場合を考える。これらの粒子に対する外力、および粒子間相互作用は働かないと仮定する。

3. この場合の状態数 $\tilde{\Omega}(E)$ を求めよ。ただし $E \gg E_0$ とし、半径 R の d 次元球の体積は、 d が偶数の場合

$$V_d(R) = \frac{\pi^{d/2}}{(d/2)!} R^d \quad (6)$$

であることを用いてよい。

4. 上の状態数 $\tilde{\Omega}(E)$ を $N!$ で割ったものを改めて、 $\Omega(E)$ と定義する。 N が十分大きいときに、 $\Omega(E)$ を密度 $\rho = N/L^2$, エネルギー密度 $\epsilon = E/L^2$ を用いて表せ。ただし、 m, π, \hbar などによっている複雑な定数を α_1 と置いてよい。また、Stirling の公式を証明せず用いてよい。（結果が、 $\Omega(E) \sim \exp(V\sigma(\epsilon, \rho))$ と書けることを確認しよう。ただし、 $V = L^2$ 。）

上の N 個の自由粒子からなる系が、逆温度 β の平衡状態にあるとする。以下では高温 ($\beta E_0 \ll 1$) の場合を考える。

5. この系の分配関数 $Z_N(\beta)$ を評価せよ。また、この系のエネルギー期待値を求めよ。
6. この系のエネルギー密度のゆらぎを求めよ。
7. この系のヘルムホルツの自由エネルギー $F(\beta, N)$ を求めよ。ただし、 $N \gg 1$ とし、Stirling の公式を用いてよい。また、単位面積あたりの自由エネルギー $F(\beta, N)/L^2$ を、弱温度 β と密度 ρ を用いて表せ。ただし、 m, π, \hbar などによっている複雑な定数を α_2 と置いてよい。