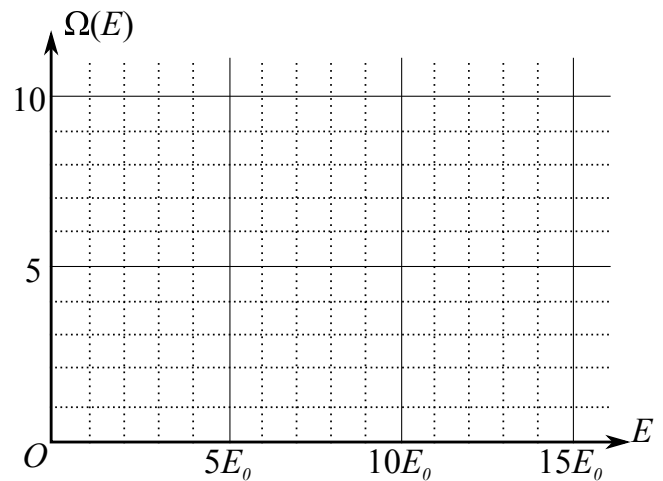


中間試験 1 1 から 59 の目が均等に出るサイコロを 1 つ投げる. 出た目の 2 乗を確率変数 \hat{f} とするとき, 期待値 $\langle \hat{f} \rangle$ を求めよ. 必要であれば, 公式 $\sum_{i=1}^n i^2 = \frac{1}{6}n(n+1)(2n+1)$ を用いなさい.

中間試験 2 エネルギー固有値が $E_{(n_x, n_y)} = E_0 (n_x^2 + n_y^2)$ (ただし, n_x と n_y はともに自然数, E_0 はある正の定数) で表されるとき, 状態数 $\Omega(E)$ と E の関係を $0 \leq E \leq 15E_0$ についてグラフで表せ.



中間試験 3 状態数が $\Omega(E) = E^3$ で表される孤立系を考える. 系のエネルギー U が $10 < U < 20$ であるとき, 系がエネルギー固有状態 i である確率 p_i を求めよ. ただし, $10 < U < 20$ を満たすほとんどすべてのエネルギー固有状態は巨視的に共通の性質を持つとせよ.

中間試験 4 低密度の単原子分子理想気体 (体積 V , 粒子数 N) では, 分配関数が $Z = CV^N$ (ただし, C は体積に依存しない量) で表される. このとき, 理想気体の状態方程式を導け. なお, カノニカル分布では圧力は $P = k_B T \frac{\partial}{\partial V} \log Z$ (ただし, T は絶対温度) で表される.

中間試験 5 ヘルムホルツの自由エネルギー F は, 分配関数 $Z = \sum_i e^{-\beta E_i}$ (ただし, β は逆温度, E_i はエネルギー固有状態 i でのエネルギー固有値) に対して, $F = -k_B T \log Z$ (ただし, T は絶対温度) として定義される. このとき, 次の問いに答えよ.

- (1) 系がエネルギー固有状態 i である確率を p_i とする. $p_i = e^{\beta(F - E_i)}$ と書けることを示せ.
- (2) エントロピー S は, 内部エネルギー U を用いて, $S = -(F - U)/T$ として定義される. このとき, S を k_B と p_i を用いて表せ. なお, 内部エネルギー U はエネルギー固有値の期待値と等しいとせよ.

中間試験 6 2つのエネルギー固有状態しか持たない系（逆温度 β ）をカノニカル分布で考える。それぞれの固有状態のエネルギー固有値が $-E$, E （ただし、 E はある正の定数）であるとき、次の問いに答えよ。

- (1) 分配関数 Z を求めよ。
- (2) エネルギー固有値 $-E$, E に対応する確率を p_- と p_+ と表す。 p_- と p_+ を求めよ。
- (3) 系の内部エネルギー U を求めよ。
- (4) 系の絶対温度を T とする。このとき、比熱 $C = \frac{dU}{dT}$ を、 E , k_B , T を用いて表せ。

中間試験 7 N 個の区別できる粒子が含まれる孤立系を考える. i 番目の粒子 ($i = 1, 2, \dots, N$) が有するエネルギーは $n_i \varepsilon_0$ (ただし, n_i は 0 以上の整数, ε_0 はある正の定数) と表されるものとする. 粒子間の相互作用が無視できるとき, $\mathbf{n} = (n_1, \dots, n_N)$ を用いて系のエネルギー固有状態 (これを状態 \mathbf{n} と呼ぶ) が定められる. M をある自然数として, 次の問いに答えよ.

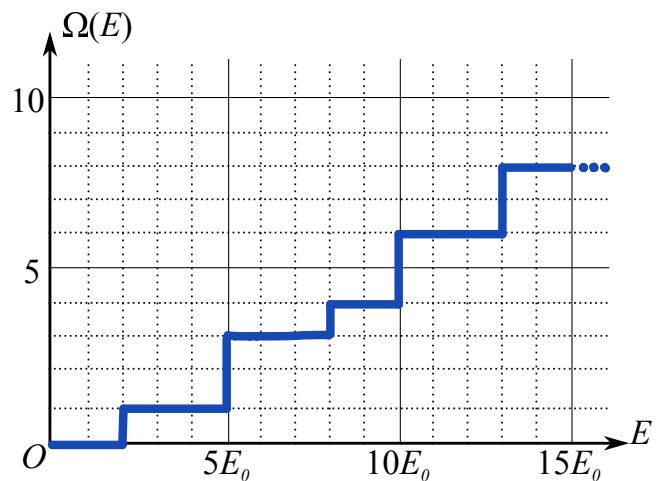
- (1) 系の全エネルギーが ε_0 (つまり, $\sum_{i=1}^N n_i = 1$) となる状態の総数は N であることを説明せよ.
- (2) 系の全エネルギーが $M\varepsilon_0$ となる状態の総数を求めよ.
- (3) 系の全エネルギーが $M\varepsilon_0$ であるとき, 系が状態 \mathbf{n} である確率 $p_{\mathbf{n}}$ を, 等重率の原理を仮定して求めよ.

中間試験 1 1 から 59 の目が均等に出るサイコロを 1 つ投げる. 出た目の 2 乗を確率変数 \hat{f} とするとき, 期待値 $\langle \hat{f} \rangle$ を求めよ. 必要であれば, 公式 $\sum_{i=1}^n i^2 = \frac{1}{6}n(n+1)(2n+1)$ を用いなさい.

$$\langle \hat{f} \rangle = \sum_{i=1}^{59} i^2 P_i = \frac{1}{59} \cdot \frac{1}{6} \cdot 59 \cdot 60 \cdot 119 = 1190$$

中間試験 2 エネルギー固有値が $E_{(n_x, n_y)} = E_0 (n_x^2 + n_y^2)$ (ただし, n_x と n_y はともに自然数, E_0 はある正の定数) で表されるとき, 状態数 $\Omega(E)$ と E の関係を $0 \leq E \leq 15E_0$ についてグラフで表せ.

n_x, n_y	$E_{(n_x, n_y)}$
1, 1	$2E_0$
1, 2	$5E_0$
2, 1	$5E_0$
2, 2	$8E_0$
1, 3	$10E_0$
3, 1	$10E_0$
2, 3	$13E_0$
3, 2	$13E_0$
3, 3	$18E_0$
\vdots	\vdots



中間試験 3 状態数が $\Omega(E) = E^3$ で表される孤立系を考える. 系のエネルギー U が $10 < U < 20$ であるとき, 系がエネルギー固有状態 i である確率 p_i を求めよ. ただし, $10 < U < 20$ を満たすほとんどすべてのエネルギー固有状態は巨視的に共通の性質を持つとせよ.

$10 < E < 20$ となるエネルギー固有状態の個数は

$$\Omega(20) - \Omega(10) = 7000.$$

よて 等重率の原理を仮定することにより,

$$p_i = \begin{cases} \frac{1}{7000} & (10 < E_i < 20) \\ 0 & (\text{それ以外}) \end{cases}$$

中間試験 4 低密度の単原子分子理想気体 (体積 V , 粒子数 N) では, 分配関数が $Z = CV^N$ (ただし, C は体積に依存しない量) で表される. このとき, 理想気体の状態方程式を導け. なお, カノニカル分布では圧力は $P = k_B T \frac{\partial}{\partial V} \log Z$ (ただし, T は絶対温度) で表される.

$$\log Z = \log C + N \log V \text{ より } \frac{\partial}{\partial V} \log Z = \frac{N}{V}$$

$$\text{よって } P = k_B T \frac{N}{V} \Leftrightarrow PV = Nk_B T \quad \blacksquare$$

中間試験 5 ヘルムホルツの自由エネルギー F は, 分配関数 $Z = \sum_i e^{-\beta E_i}$ (ただし, β は逆温度, E_i はエネルギー固有状態 i でのエネルギー固有値) に対して, $F = -k_B T \log Z$ (ただし, T は絶対温度) として定義される. このとき, 次の問いに答えよ.

- (1) 系がエネルギー固有状態 i である確率を p_i とする. $p_i = e^{\beta(F-E_i)}$ と書けることを示せ.
- (2) エントロピー S は, 内部エネルギー U を用いて, $S = -(F-U)/T$ として定義される. このとき, S を k_B と p_i を用いて表せ. なお, 内部エネルギー U はエネルギー固有値の期待値と等しいとせよ.

$$(1) \quad F = -k_B T \log Z \Leftrightarrow -\beta F = \log Z \Leftrightarrow e^{-\beta F} = Z$$

$$p_i = \frac{e^{-\beta E_i}}{Z} \text{ の } Z \text{ に上の式を代入すると } p_i = \frac{e^{-\beta E_i}}{e^{-\beta F}} = e^{\beta(F-E_i)} \quad \blacksquare$$

$$(2) \quad p_i = e^{\beta(F-E_i)} \Leftrightarrow \log p_i = \beta(F-E_i)$$

$$\text{両辺に } p_i \text{ をかけて } i \text{ について和をとると } \sum_i p_i \log p_i = \sum_i p_i \beta(F-E_i)$$

$$\text{右辺は } \beta F \sum_i p_i - \beta \sum_i p_i E_i = \beta F - \beta U \text{ なのて } \beta(F-U) = \sum_i p_i \log p_i$$

よって

$$S = -\frac{F-U}{T} = -k_B \cdot \beta(F-U) = -k_B \sum_i p_i \log p_i \quad \text{,,}$$

中間試験 6 2つのエネルギー固有状態しか持たない系 (逆温度 β) をカノニカル分布で考える。それぞれの固有状態のエネルギー固有値が $-E, E$ (ただし, E はある正の定数) であるとき, 次の問いに答えよ。

- (1) 分配関数 Z を求めよ。
- (2) エネルギー固有値 $-E, E$ に対応する確率を p_- と p_+ と表す。 p_- と p_+ を求めよ。
- (3) 系の内部エネルギー U を求めよ。
- (4) 系の絶対温度を T とする。このとき, 比熱 $C = \frac{dU}{dT}$ を, E, k_B, T を用いて表せ。

$$(1) \quad Z = e^{\beta E} + e^{-\beta E} \quad "$$

$$(2) \quad p_- = \frac{e^{\beta E}}{e^{\beta E} + e^{-\beta E}}, \quad p_+ = \frac{e^{-\beta E}}{e^{\beta E} + e^{-\beta E}} \quad "$$

$$(3) \quad U = (-E)p_- + Ep_+ = -\frac{e^{\beta E} - e^{-\beta E}}{e^{\beta E} + e^{-\beta E}} E \quad \left(= -\tanh(\beta E) E \right)$$

$$(3') \quad U = -\frac{\partial}{\partial \beta} \log Z = -\frac{\partial}{\partial \beta} \log(e^{\beta E} + e^{-\beta E}) = -\frac{e^{\beta E} - e^{-\beta E}}{e^{\beta E} + e^{-\beta E}} E$$

$$(4) \quad C = \frac{dU}{dT} = \frac{d\beta}{dT} \frac{dU}{d\beta} = -\frac{1}{k_B T^2} \frac{d}{d\beta} \left(-\frac{e^{\beta E} - e^{-\beta E}}{e^{\beta E} + e^{-\beta E}} E \right)$$

$$= \dots = \frac{4E^2}{k_B T^2} \frac{1}{(e^{\beta E} + e^{-\beta E})^2} \quad \left(= \frac{E^2}{k_B T^2} \cdot \frac{1}{\cosh^2(\beta E)} \right)$$

(参考) 双曲線関数 (hyperbolic function)

$$\cosh x = \frac{e^x + e^{-x}}{2}, \quad \sinh x = \frac{e^x - e^{-x}}{2}, \quad \tanh x = \frac{\sinh x}{\cosh x}$$

(性質) $\frac{d}{dx} \cosh x = \sinh x, \quad \frac{d}{dx} \sinh x = \cosh x$ (←符号に注意)

$$\frac{d}{dx} \tanh x = \frac{1}{\cosh^2 x} \quad \text{etc.}$$

中間試験 7 N 個の区別できる粒子が含まれる孤立系を考える. i 番目の粒子 ($i = 1, 2, \dots, N$) が有するエネルギーは $n_i \varepsilon_0$ (ただし, n_i は 0 以上の整数, ε_0 はある正の定数) と表されるものとする. 粒子間の相互作用が無視できるとき, $\mathbf{n} = (n_1, \dots, n_N)$ を用いて系のエネルギー固有状態 (これを状態 \mathbf{n} と呼ぶ) が定められる. M をある自然数として, 次の問いに答えよ.

- (1) 系の全エネルギーが ε_0 (つまり, $\sum_{i=1}^N n_i = 1$) となる状態の総数は N であることを説明せよ.
- (2) 系の全エネルギーが $M\varepsilon_0$ となる状態の総数を求めよ.
- (3) 系の全エネルギーが $M\varepsilon_0$ であるとき, 系が状態 \mathbf{n} である確率 $p_{\mathbf{n}}$ を, 等重率の原理を仮定して求めよ.

(1) 全エネルギーが ε_0 となるのは, 1つの粒子のみ ε_0 で他は全てエネルギーが 0 であるような状況. N の粒子がエネルギーをもつかど N 通りあるので, 状態の総数は N となる.

(2) M 個の球を N 人に配付する場合の数に等しい, 二つはさらに M 個の球と $N-1$ 人の球を並べる場合の数に等しい. よって

$$\frac{(M+N-1)!}{M!(N-1)!} \text{ 通り}$$

(3) 等重率の原理を仮定すると,

$$P_{\mathbf{n}} = \begin{cases} \frac{M!(N-1)!}{(M+N-1)!} & (\text{状態 } \mathbf{n} \text{ のエネルギーが } M\varepsilon_0) \\ 0 & (\text{それ以外}) \end{cases}$$