

## 問題1 [エントロピー最大の原理]

情報論的エントロピー最大の原理から、小正準分布および正準分布が導かれることを示す。確率の規格化条件  $\sum_n p_n = 1$  を満たす任意の確率分布  $p_n$  に対し、情報論的エントロピー  $\bar{S}$  を、 $\bar{S} = -\sum_n p_n \log p_n$  で定義する。

## ♣ 熱力学エントロピーと情報論的エントロピーの関係

(1-1) 正準分布  $p_n = \frac{e^{-\beta E_n}}{Z}$  ( $Z = \sum_n e^{-\beta E_n}$ ) を仮定すると、熱力学エントロピー  $S$  は情報論的エントロピー  $\bar{S}$  に比例し、 $S = k_B \bar{S}$  となることを示せ。

## ♣ 情報論的エントロピー最大の原理から、小正準分布を導く。

(1-2) エネルギーが  $E$  となるような微視的状态数を  $W$  とし、それらの実現確率を  $p_1, p_2, \dots, p_W$  とする。束縛条件  $\sum_{n=1}^W p_n = 1$  のもとで、 $\bar{S}(p_1, p_2, \dots, p_W) = -\sum_n p_n \log p_n$  を最大にする条件から、等重率の原理  $p_1 = p_2 = \dots = p_W = 1/W$  を導け。

(1-3) 熱力学エントロピーとの関係式  $S = k_B \bar{S}$  を仮定すると、ボルツマンの公式  $S = k_B \log W$  が導かれることを示せ。

## ♣ 情報論的エントロピー最大の原理から、正準分布を導く。

(1-4) エネルギーが揺らいでいる系を考える。系の取りうる全ての微視的状态に通し番号  $1, 2, \dots$  をつけ、そのエネルギーを  $E_1, E_2, \dots$  とし、それらの実現確率を  $p_1, p_2, \dots$  とする。

束縛条件  $\sum_n p_n = 1$  および  $\sum_n E_n p_n = E$  のもとで、 $\bar{S}(p_1, p_2, \dots) = -\sum_n p_n \log p_n$  を最大にする条件を考える。 $g_1 = \sum_n p_n - 1$ ,  $g_2 = \sum_n E_n p_n - E$  とし、 $h = \bar{S} - \alpha g_1 - \beta g_2$  とする。 $h$  が極値をとる条件  $\frac{\partial h}{\partial p_n} = 0$  より、正準分布  $p_n = \frac{e^{-\beta E_n}}{Z}$  ( $Z = \sum_n e^{-\beta E_n}$ ) を導け。

問題2 [熱力学の復習]

(2-1) ギブスの自由エネルギー  $G$  を、 $G = E - ST + pV$  で定義する。 $dE = -pdV + TdS + \mu dN$  より、 $dG = Vdp - SdT + \mu dN$  を示せ。

(2-2) ギブスの自由エネルギー  $G$  は、圧力  $p$ 、温度  $T$ 、粒子数  $N$  の関数  $G = G(p, T, N)$  となる。圧力と温度を一定に保ったまま系を  $x$  倍すると、 $xG(p, T, N) = G(p, T, xN)$  となる。この両辺を  $x$  で微分して  $x = 1$  とおくことにより、 $G = \mu N$  を示せ。

(2-3) ギブス・デュエムの関係式  $Vdp = SdT + Nd\mu$  を示せ。

(2-4) 関係式  $d\left(\frac{pV}{T}\right) = Nd\left(\frac{\mu}{T}\right) + \frac{E}{T^2}dT + \frac{p}{V}dV$  を示せ。

問題3 [大正準分布]

温度  $T$  の熱浴と接して熱平衡にある、同種粒子からなる系を考える。系は熱浴とエネルギーおよび粒子の交換を行い、系のエネルギーおよび粒子数は微視的に揺らいでいるとする。この系の化学ポテンシャルを  $\mu$  とする。

系の取りうる全ての微視的状态に  $n = 1, 2, 3, \dots$  と通し番号をつけ、そのときの系のエネルギーを  $E_1, E_2, E_3, \dots$ 、系の粒子数を  $N_1, N_2, N_3, \dots$  とし、それらの実現確率を  $p_1, p_2, p_3, \dots$  とする。

束縛条件  $\sum_n p_n = 1, \sum_n E_n p_n = E, \sum_n N_n p_n = N$  のもとで、 $\bar{S}(p_1, p_2, \dots) = -\sum_n p_n \log p_n$

を最大にする条件から、大正準分布  $p_n = \frac{e^{-\beta(E_n - \mu N_n)}}{Z_G}$  ( $Z_G = \sum_n e^{-\beta(E_n - \mu N_n)}$ ) を導く。

(3-1)  $g_1 = \sum_n p_n - 1, g_2 = \sum_n E_n p_n - E, g_3 = \sum_n N_n p_n - N$  とし、 $h = \bar{S} - \alpha g_1 - \beta g_2 - \gamma g_3$  とする。 $h$  が極値をとる条件  $\frac{\partial h}{\partial p_n} = 0$  より、 $p_n = \frac{e^{-\beta E_n} e^{-\gamma N_n}}{Z_G}$  ( $Z_G = \sum_n e^{-\beta E_n} e^{-\gamma N_n}$ ) を示せ。

(3-2) エネルギーと粒子の期待値  $E, N$  が大分配関数  $Z_G$  の対数微分によって  $E = -\frac{\partial}{\partial \beta} \log Z_G, N = -\frac{\partial}{\partial \gamma} \log Z_G$  と表されることを示せ。

(3-3) このことから、 $d(\log Z_G) = -Ed\beta - Nd\gamma$  がわかる。体積一定の場合 ( $dV = 0$ ) の問題 (2-4) の式と比較することにより、 $k_B T \log Z_G = pV$  および  $\gamma = -\beta\mu$  を示せ。

(3-4)  $p_n = \frac{e^{-\beta(E_n - \mu N_n)}}{Z_G}$  ( $Z_G = \sum_n e^{-\beta(E_n - \mu N_n)}$ ) を示せ。