

問題1 [統計力学の基礎] 2点×7 = 14点

(1-1) ~ (1-6) は、下にある選択肢の中から選んで記号で答えて下さい。

♣ 体積  $V$  の箱に閉じ込められ、温度  $T$  で熱平衡に達している気体を考える。この気体は、巨視的には [ (1-1) ] が、微視的には [ (1-2) ]。

- (a) たくさんの異なる状態の間で揺らいでいる  
 (b) ただ一つの状態をとっている

♣ 上で述べた、たくさんの異なる状態を実験的に区別することは [ (1-3) ] である。この状態数を  $W$  とすると、この系の [ (1-4) ] はボルツマンの公式  $S = k_B \log W$  で与えられる。

- (a) 可能 (b) 不可能  
 (c) 分配関数 (d) エントロピー (e) ヘルムホルツの自由エネルギー

♣ 温度  $T$  で熱平衡にある系を考える。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  $E_1, E_2, E_3, \dots$  とする。

正準分布によると、エネルギーが  $E_n$  であるような状態  $n$  をとる確率  $p_n$  はボルツマン因子 [ (1-5) ] に比例する。ここで、 $\beta$  は逆温度  $\beta = 1/(k_B T)$  である。

全ての状態に対するボルツマン因子の [ (1-6) ] を分配関数といい、これを計算することが統計力学の主題となる。

- (a)  $E_n^{-\beta}$  (b)  $\beta \log E_n$  (c)  $e^{\beta E_n}$  (d)  $e^{-\beta E_n}$   
 (e) 和 (f) 積

(1-7) 温度  $T$  で熱平衡にある系を考える。この系は、エネルギーが  $E_1, E_2$  であるような2状態のみをとるとする。分配関数  $Z$  を計算せよ。

問題2 [小正準分布による2準位系の計算] 3点×4 = 12点

$N$  個の磁性原子からなる磁性体を考える。各磁性原子は上向きスピン、下向きスピンの2状態をとるとし、その磁気モーメントを  $\mu$  とする。磁性体には磁場  $H$  がかかっている、各原子はスピンの向きが上向きの際は  $-\mu H$ 、下向きの際は  $\mu H$  のエネルギーを持つ。

- (2-1)  $N$  個の磁性原子のうち上向きスピンの数が  $N_{\uparrow}$  であるとき、磁性体の全エネルギー  $E$  を求めよ。
- (2-2)  $N$  個の磁性原子のうち、上向きスピンの数が  $N_{\uparrow}$  となるような微視的状态数  $W$  を求めよ。
- (2-3) ボルツマンの公式  $S = k_B \log W$  から、エントロピー  $S$  を計算せよ。その際、スターリングの公式  $\log N! = N \log N - N$  を用いよ。
- (2-4) 熱力学の公式  $1/T = \partial S / \partial E$  を用いて、温度  $T$  の関数として磁性体のエネルギー  $E = E(T)$  を計算せよ。

問題3 [正準分布による2準位系の計算] 3点×4 = 12点

問題2と同じ系を、正準分布で取り扱う。

- (3-1) 分配関数  $Z$  を計算せよ。
- (3-2) 公式  $F = -\frac{1}{\beta} \log Z$  により、ヘルムホルツの自由エネルギー  $F$  を計算せよ。
- (3-3) ギブス・ヘルムホルツの式  $E = \frac{\partial}{\partial \beta} (\beta F)$  により、エネルギー  $E$  を計算し、問題(2-4)の結果と一致することを確認せよ。
- (3-4) 絶対零度における磁性体のエネルギー  $E(T \rightarrow 0)$  と、温度無限大におけるエネルギー  $E(T \rightarrow \infty)$  を求め、その物理的意味を述べよ。

問題4 [独立な量子調和振動子モデルによる固体の比熱計算] 3点×2 = 6点

$N$  個の原子からなる固体の比熱を計算する。同一の角振動数  $\omega$  で振動する独立な量子調和振動子  $3N$  個の集まりで固体原子の熱振動をモデル化する。一つの調和振動子の分配関数を  $z$  とすると、固体全体の分配関数は  $Z = z^{3N}$  となる。

- (4-1) 量子力学によると、調和振動子は離散化されたエネルギー準位  $E_0 = \hbar\omega/2, E_1 = 3\hbar\omega/2, E_2 = 5\hbar\omega/2, \dots$  をとる。一つの調和振動子の分配関数  $z$  を計算せよ。
- (4-2) 固体の分配関数  $Z$  を計算せよ。

問題5 [ボース分布関数・フェルミ分布関数] 4点×2 = 8点

同種粒子からなる理想量子気体の状態は、占有数の組  $(n_1, n_2, n_3, \dots)$  によって一意に指定される。よって、大分配関数  $Z_G$  を考えると、系の状態に関する和は占有数  $(n_1, n_2, n_3, \dots)$  に関する和になり、

$$Z_G = \sum_{(n_1, n_2, \dots)} \prod_{j=1}^{\infty} e^{-\beta(e_j - \mu)n_j} \quad (1)$$

と書ける。

(5-1) ボソンは一つの状態  $j$  を占める粒子数に制限はないので、 $\sum_{n_j} = \sum_{n_j=0}^{\infty}$  となり、フェ

ルミオンは一つの状態  $j$  をふたつの粒子が占めることはできないので  $\sum_{n_j} = \sum_{n_j=0}^1$  となる。各占有数  $n_1, n_2, \dots$  に関する和を独立に実行することにより、

$$Z_G = \prod_{j=1}^{\infty} \frac{1}{1 - e^{-\beta(e_j - \mu)}} \quad \text{ボソン} \quad (2)$$

$$Z_G = \prod_{j=1}^{\infty} (1 + e^{-\beta(e_j - \mu)}) \quad \text{フェルミオン} \quad (3)$$

を示せ。

(5-2) 状態  $j$  を占める粒子数の平均値を  $f_j = \langle n_j \rangle$  とすると、

$$f_j = -\frac{1}{\beta} \frac{\partial}{\partial e_j} \log Z_G \quad (4)$$

と大分配関数の対数微分で表される。この式を計算することにより、

$$f_j = \frac{1}{e^{\beta(e_j - \mu)} - 1} \quad \text{ボース分布関数} \quad (5)$$

$$f_j = \frac{1}{e^{\beta(e_j - \mu)} + 1} \quad \text{フェルミ分布関数} \quad (6)$$

を示せ。

**問題 6**    3点 × 3 = 9点

体積  $V$  の箱に閉じ込められ、温度  $T$  で熱平衡にある気体を考える。気体は  $N$  個の単原子分子からなるとする。

正準分布における系のエネルギー期待値  $\langle E \rangle$  からの揺らぎ  $E - \langle E \rangle$  を考える。この平均値そのもの  $\langle E - \langle E \rangle \rangle$  は正負打ち消し合ってゼロになってしまうので、2乗の平均値

$$\delta E = \langle (E - \langle E \rangle)^2 \rangle \quad (7)$$

をエネルギーの揺らぎと定義する。

(6-1)

$$\delta E = \langle E^2 \rangle - \langle E \rangle^2 \quad (8)$$

を示せ。

(6-2) エネルギーの揺らぎが比熱  $C$  を用いて

$$\delta E = k_B T^2 C \quad (9)$$

と表されることを示せ。

(6-3) 系の分配関数  $Z$  は、気体の分子数、体積、温度の関数  $Z(N, V, T)$  とみなすことができる。

$$\log Z = N \left( \frac{\partial \log Z}{\partial N} \right)_{V,T} + V \left( \frac{\partial \log Z}{\partial V} \right)_{N,T} \quad (10)$$

を示せ。ただし、分配関数  $Z$  の系のコピーを  $x$  個集めた系の分配関数は、 $Z^x$  で与えられることを用いてよい。