

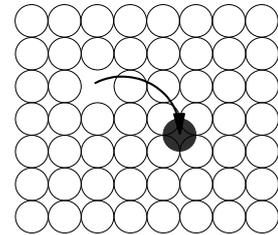
以下の問題で、 $k_B$ ,  $T$  はそれぞれボルツマン定数と温度であり、 $\beta = 1/(k_B T)$  である。

[問題 1] 以下の空欄 (1)~(5) に当てはまる語句または数式を下の選択肢 (ア)~(セ) から選べ。

小正準集合は先見的等確率の原理が成り立つ集合である。小正準集合がとる微視的状态の総数を重率と呼び、これを  $W$  とすると小正準集合でのエントロピー  $S$  は、(1) で与えられる。正準集合は小正準集合に対して (2) のやり取りを許した集合である。ヘルムホルツの自由エネルギー  $F$  は正準集合の分配関数  $Z_N$  を用いて、 $F =$  (3) で与えられる。大正準集合は正準集合に対して、さらに (4) のやり取りを許した集合である。熱力学第 3 法則によれば、絶対零度でのエントロピーは (5) である。

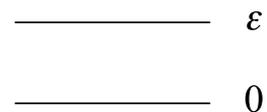
(ア)  $k_B \log W$  (イ)  $k_B T \log W$  (ウ)  $-k_B \log W$  (エ)  $-k_B T \log W$  (オ) 体積 (カ) エネルギー (キ) 粒子  
(ク)  $k_B \log Z_N$  (ケ)  $k_B T \log Z_N$  (コ)  $-k_B \log Z_N$  (サ)  $-k_B T \log Z_N$  (シ) 0 (ス) 1 (セ)  $\infty$

[問題 2]  $N$  個の原子が規則正しく並んで結晶を作っていたとする。右図のように、ある原子が格子点から格子間隙に移ってできる点欠陥を Frenkel 型格子欠陥とよぶ。今  $N$  個の原子のうち  $n$  個が格子間隙に移ることで格子欠陥ができたとして、この時の格子欠陥の数  $n$  と温度の関係を以下の手順で求める。簡単のため、原子の移れる格子間隙の数も  $N$  個であり、 $1 \ll n \ll N$  とする。また 1 つの原子を格子点から格子間隙に移すのに必要なエネルギーを  $\varepsilon$  とする。従って  $n$  個の格子欠陥があるときの内部エネルギー  $E$  は  $n\varepsilon$  である。



- (1)  $N$  個の格子点から  $n$  個の原子が  $N$  個の格子間隙に移る場合の数  $W_n$  が  $W_n = ({}_N C_n)^2$  で与えられることを示せ。
- (2) スターリングの公式 ( $\log x! \simeq x \log x - x$ ,  $x \gg 1$ ) を用いて、この系のエントロピー  $S$  を求めよ。
- (3) ヘルムホルツの自由エネルギー  $F (= E - TS)$  を求めよ。
- (4) 平衡状態では  $\frac{\partial F}{\partial n} = 0$  が成り立つことから、格子欠陥の数  $n$  を温度  $T$  の関数として求めよ。
- (5) 上で求めた関数のグラフの概形を示し、高温の極限 ( $T \rightarrow \infty$ ) で格子欠陥の数はどうなるか述べよ。

[問題 3] 右図のように、 $N$  個の粒子がそれぞれ独立にエネルギー 0 の状態と  $\varepsilon$  の状態をとれる 2 準位系を考える。以下の問いに答えよ。



- (1) 1 粒子の分配関数  $Z_1$  を求めよ。
- (2) 全系のエネルギー  $E$  が  $n\varepsilon$  となる場合の数  $W_n$  を求めよ。
- (3) (2) で求めた場合の数  $W_n$  を用いると、正準集合の分配関数  $Z_N$  が  $Z_N = \sum_{n=0}^N W_n e^{-\beta n\varepsilon}$  で与えられることから  $Z_N$  を計算し、 $Z_N = (Z_1)^N$  となることを示せ。  
(ヒント: 2 項定理  $(a+b)^N = \sum_{n=0}^N {}_N C_n a^{N-n} b^n$  を用いる。)
- (4) 全系の平均のエネルギーは  $\langle E \rangle = \frac{1}{Z_N} \sum_{n=0}^N W_n n\varepsilon e^{-\beta n\varepsilon}$  で与えられることから、正準集合の分配関数  $Z_N \left( = \sum_{n=0}^N W_n e^{-\beta n\varepsilon} \right)$  を用いて  $\langle E \rangle = -\frac{\partial}{\partial \beta} \log Z_N$  により計算できることを示せ。
- (5) (3) の結果と (4) の関係から、この系の平均のエネルギー  $\langle E \rangle$  を具体的に計算せよ。

[問題4] 1粒子がとれる量子状態  $k$  に対応したエネルギー準位を  $\epsilon_k$  , その準位を占める粒子数を  $n_k$  とすると全粒子数は,

$$N = \sum_k n_k \quad (\text{式 1})$$

で与えられる。この時、大正準集合の分配関数  $\Xi$  は、化学ポテンシャル  $\mu$  を用いて、

$$\Xi = \sum_{N=0}^{\infty} e^{\beta N \mu} Z_N = \prod_k \sum_{n_k=0}^M e^{\beta(\mu - \epsilon_k)n_k} \quad (\text{式 2})$$

で与えられる。ここで  $M$  は1つの準位に入りうる最大の粒子数である。これ以降はボーズ粒子について考えることにする。以下の問いに答えよ。

- (1) ボーズ粒子の場合、1つの準位に入りうる最大の粒子数  $M$  はいくつか答えよ。
- (2) (1) の事実と (式 2) からボーズ粒子の場合の分配関数を計算せよ。答えのみは不可。
- (3) 平均の粒子数は  $\bar{N} = k_B T \frac{\partial}{\partial \mu} \log \Xi$  で与えられることから、平均の粒子数を計算せよ。答えのみは不可。
- (4) (3) の結果を (式 1) と比較することで、 $k$  番目の準位の平均の占有粒子数  $\bar{n}_k$  を求めよ。これをボーズ分布関数と呼ぶ。
- (5)  $\epsilon_k$  を連続変数と見た時、(4) で求めたボーズ分布関数の絶対零度と有限温度でのグラフの概形を描け。
- (6) (5) で描いた絶対零度でのボーズ分布関数の物理的な意味を説明せよ。