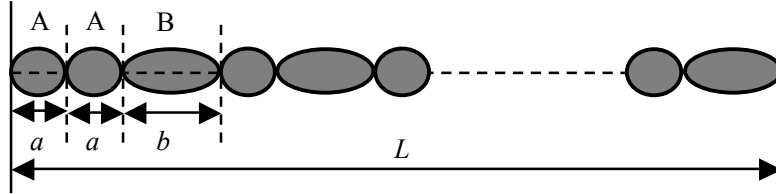


平成24年度・統計力学試験問題

[問題1] A相, B相の2つの安定相を持つ分子が  $N$  個一直線上につながって長さ  $L$  の高分子を形成しているとする. この分子はA相ではエネルギーは0で長さは  $a$  であり, B相ではエネルギーは  $\varepsilon$  ( $> 0$ ) で長さは  $b$  であるとする (下図参照). また隣接する分子の間に相互作用は無いものとする.



このとき,

(1) 全エネルギー  $E$  が  $n\varepsilon$  の時に, この高分子が取れる状態の数  $W_n$  を求めよ.

(2) そのときのエントロピー  $S$  を求めよ.

(ヒント: 必要であれば, スターリングの公式:  $\log x! \cong x \log x - x$  を用いよ.)

(3) 統計力学的温度の定義  $\left(\frac{\partial S}{\partial E}\right) = \frac{1}{T}$  を用いて, エネルギー  $E$  を温度の関数として求めよ.

(ヒント: 今の場合,  $\frac{\partial}{\partial E} = \frac{1}{\varepsilon} \frac{\partial}{\partial n}$  である.)

(4) (3)の結果から温度  $T$  におけるこの高分子の長さ  $L$  を求めよ.

(5) 絶対零度 ( $T \rightarrow 0$ ) の極限での長さ  $L$  を求めよ. また, その物理的解釈を述べよ.

(ヒント: A相, B相それぞれの分子数は絶対零度でどうなるか, またなぜそうなるか考えよ.)

(6) 高温 ( $T \rightarrow \infty$ ) の極限での長さ  $L$  を求めよ. また, その物理的解釈を述べよ.

[問題2]  $N$  個の量子状態を取り得る系を考える.  $i$  番目の量子状態のエネルギーが  $E_i$  で, これが実現する確率を  $p_i$  とすると, この系のエントロピーは,  $S = -k_B \sum_{i=1}^N p_i \log p_i$  で与えられる. 以下の問いに答えよ.

(1)  $p_i$  の総和は1であるという条件 ( $\sum_{i=1}^N p_i = 1$ ) のもとで, エントロピーを最大にする  $p_j$  は,  $\alpha$  を未定係

数としたラグランジアン,  $L = S - k_B \alpha \left( \sum_{i=1}^N p_i - 1 \right)$  が極値を取る条件,  $\frac{\partial L}{\partial p_j} = \frac{\partial L}{\partial \alpha} = 0$  より,

$p_j = 1/N$  と求まる事を示せ.

(2)  $p_j = 1/N$  が成り立つとき, エントロピーは  $S = k_B \log N$  で与えられる事を示せ.

(3)  $p_i$  の総和は1であるという条件 ( $\sum_{i=1}^N p_i - 1 = 0$ ) とエネルギーの平均値が  $\langle E \rangle$  であるという条件

(  $\sum_{i=1}^N p_i E_i - \langle E \rangle = 0$  ) のもとで, エントロピーを最大にする  $p_j$  は,  $\alpha$  と  $\beta$  を未定係数としたラグラ

ンジアン,  $L = S - k_B \alpha \left( \sum_{i=1}^N p_i - 1 \right) - k_B \beta \left( \sum_{i=1}^N p_i E_i - \langle E \rangle \right)$  が極値を取る条件,  $\frac{\partial L}{\partial p_j} = \frac{\partial L}{\partial \alpha} = \frac{\partial L}{\partial \beta} = 0$

より,  $p_j = \frac{1}{Z_N} \exp[-\beta E_j]$  と求まる事を示せ. 但し,  $Z_N = \sum_{i=1}^N \exp[-\beta E_i]$  である. また,  $\beta$  は未定のままで良い.

[問題 3] 全ての粒子は, フェルミ統計に従うフェルミ粒子か, ボーズ統計に従うボーズ粒子に分けられる. 今 1 種類の粒子からなる系について大正準集合の方法を用いて, それぞれの統計に従う粒子の分布関数を求めることを考える.

(1) 以下の文章の 1 から 6 の空欄に当てはまる式もしくは数字を書きなさい.

量子状態  $k$  に対応したエネルギー準位を  $\varepsilon_k$ , その準位を占める粒子数を  $n_k$  とすると全粒子数は,

$$N = \sum_k n_k \quad (1)$$

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

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

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. 以下ではフェルミ統計とボーズ統計に分けて考える.

フェルミ粒子の場合は,  $M = \boxed{1}$  で, (2) 式の最後の項の  $n_k$  についての和は具体的に計算できて,

$$\Xi = \prod_k \boxed{2} \quad \text{となる. 平均の粒子数 } \bar{N} \text{ は } \bar{N} = k_B T \frac{\partial}{\partial \mu} \log \Xi \text{ で与えられるから, フェルミ粒子の場合}$$

$$\text{合は, } \bar{N} = \sum_k \boxed{3} \quad \text{となる. これと(1)式を比較するとフェルミ粒子の場合, } k \text{ 番目のエネルギー準}$$

位に存在する平均の粒子数  $\bar{n}_k$  は,

$$\bar{n}_k = \boxed{3} \quad (3)$$

で与えられることが解る. これをフェルミ分布関数と呼ぶ.

ボーズ粒子の場合,  $M = \boxed{4}$  で, やはり(2)式の最後の項の  $n_k$  についての和は具体的に計算できて,

$$\Xi = \prod_k \boxed{5} \quad \text{となる. フェルミ粒子の場合と同様にして平均の全粒子数 } \bar{N} \text{ を計算すると,}$$

$$\bar{N} = \sum_k \boxed{6} \quad \text{となる. これと(1)式を比較するとボーズ粒子の場合, } k \text{ 番目のエネルギー準位に存在}$$

する平均の粒子数  $\bar{n}_k$  は,

$$\bar{n}_k = \boxed{6} \quad (4)$$

で与えられる. これをボーズ分布関数と呼ぶ.

(2) 上で求めたフェルミ分布関数をエネルギーの関数としてみた時のグラフの概形を, 絶対零度 ( $T = 0$ ) 及び有限温度 ( $0 < T \ll \mu/k_B$ ) の場合について書きなさい.