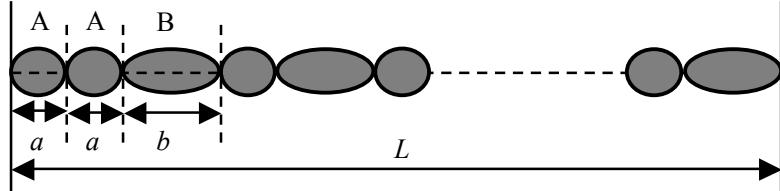


平成24年度・統計力学試験問題

[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 ϵ (> 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 $n\epsilon$ 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, $\frac{\partial}{\partial E} = \frac{1}{\epsilon} \frac{\partial}{\partial n}$ 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。以下の問い合わせに答えよ。

(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, α 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, α と β 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, $\frac{\partial L}{\partial p_j} = \frac{\partial L}{\partial \alpha} = \frac{\partial L}{\partial \beta} = 0$

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, β 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事を考える.

(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 ε_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 μ 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,

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

合は, $\bar{N} = \sum_k \boxed{3}$ となる. これと(1)式を比較するとフェルミ粒子の場合, k 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,

$\Xi = \prod_k \boxed{5}$ 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} を計算すると,

$\bar{N} = \sum_k \boxed{6}$ となる. これと(1)式を比較するとボーズ粒子の場合, k 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.