

2013 年度統計力学 II 宿題 2 (4 月 25 日出題、5 月 2 日提出) 解答

担当 吉森 明

[問題 1.] 1 粒子のエネルギー固有状態が 3 個ある 3 準位系を考える。それぞれの状態のエネルギー固有値は、 $0, \epsilon, 2\epsilon (\epsilon > 0)$ で、粒子はたがいに相互作用していない理想気体とする。

- (a) 温度 T の熱溜に接しているとし、粒子がフェルミ統計、ボーズ統計に従う場合の**カノニカル分布**における分配関数をそれぞれ求めなさい。ただし、粒子数は $N = 3$ する。
- (b) さらに、化学ポテンシャルを μ の粒子溜めに接するとして、**グランドカノニカル分布**の大分配関数を求めなさい。ただし、 $\mu < 0$ とする。この時、(5) 式の r' をフェルミ粒子の場合に全て書きなさい。さらに、ボース粒子の場合に、 $\epsilon = 0$ の準位には 1 つも入っていない状態の中で、全エネルギーの低いものから 9 個数えて、書きなさい。

[解答](a)

フェルミ統計 微視的状态は、3 つの準位にそれぞれ 1 個ずつ粒子が入る場合しかない。この時、エネルギーは、 3ϵ だから、

$$Z = e^{-3\beta\epsilon} \quad (1)$$

ボース統計 k 番目の準位にはいる粒子の数を n_k として、微視的状态を、 $\{n_1, n_2, n_3\}$ であらわすと、

$$\begin{aligned} & \{3, 0, 0\}, \{2, 1, 0\}, \{1, 2, 0\}, \{2, 0, 1\}, \{1, 1, 1\}, \\ & \{0, 3, 0\}, \{0, 2, 1\}, \{1, 0, 2\}, \{0, 1, 2\}, \{0, 0, 3\} \end{aligned} \quad (2)$$

の 10 個ある。それぞれエネルギーは、

$$\begin{aligned}
 0 & \quad \{3, 0, 0\} \\
 \epsilon & \quad \{2, 1, 0\} \\
 2\epsilon & \quad \{1, 2, 0\}, \{2, 0, 1\} \\
 3\epsilon & \quad \{1, 1, 1\}, \{0, 3, 0\} \\
 4\epsilon & \quad \{0, 2, 1\}, \{1, 0, 2\} \\
 5\epsilon & \quad \{0, 1, 2\} \\
 6\epsilon & \quad \{0, 0, 3\}
 \end{aligned} \tag{3}$$

となるので、分配関数は、

$$Z = 1 + e^{-\beta\epsilon} + 2e^{-2\beta\epsilon} + 2e^{-3\beta\epsilon} + 2e^{-4\beta\epsilon} + e^{-5\beta\epsilon} + e^{-6\beta\epsilon} \tag{4}$$

(b)

フェルミ統計 「授業ノート 1」(26) 式から、

$$\Xi = \prod_{k=1}^3 (1 + ze^{-\beta\epsilon_k}) = (1+z)(1+ze^{-\beta\epsilon})(1+ze^{-2\beta\epsilon}) \tag{5}$$

r' は (a) と同じように $\{n_1, n_2, n_3\}$ を使うと、

$$\begin{aligned}
 & \{0, 0, 0\}, \{0, 0, 1\}, \{0, 1, 0\}, \{0, 1, 1\}, \{1, 0, 0\}, \\
 & \{1, 0, 1\}, \{1, 1, 0\}, \{1, 1, 1\}
 \end{aligned} \tag{6}$$

8 つある。

ボース統計 「授業ノート 1」(28) 式から、

$$\Xi = \prod_{k=1}^3 \frac{1}{1 - ze^{-\beta\epsilon_k}} = \frac{1}{1-z} \frac{1}{1 - ze^{-\beta\epsilon}} \frac{1}{1 - ze^{-2\beta\epsilon}} \tag{7}$$

r' は、無限個あるが、 $\epsilon = 0$ の準位 (1 粒子の固有エネルギーが 0 の準位) には 1 つも入っていない状態の中で、全エネルギーの低いものから順に 9 個数えると、

$$\begin{aligned}
 & \{0, 0, 0\}, \{0, 1, 0\}, \{0, 2, 0\}, \{0, 0, 1\}, \\
 & \{0, 3, 0\}, \{0, 1, 1\}, \{0, 4, 0\}, \{0, 2, 1\}, \\
 & \{0, 0, 2\}
 \end{aligned} \tag{8}$$

[問題 2.] 粒子に区別がある古典力学に対応する統計に**ボルツマン統計**がある。これは、粒子に番号をつけて固有状態を数え、最後に粒子数 N の $N!$ で割る。宿題 1. の 3 準位系で、カノニカル分布の分配関数 ($N = 3$) と、グランドカノニカル分布の大分配関数を求めなさい。また、粒子を区別するのにも関わらず、なぜ $N!$ で割るのか、説明しなさい。

[解答]

カノニカル分布: k 番目の粒子の準位を m_k として、微視状態を $\{m_1, m_2, m_3\}$ で表すと、それぞれのエネルギーを持つ微視的状态の数は

$$\begin{array}{ll}
 0 & \{1, 1, 1\} \text{ で } 1 \\
 \epsilon & \{2, 1, 1\} \text{ 等 } 3 \text{ つ} \\
 2\epsilon & \{1, 2, 2\} \text{ 等 } 3 \text{ つ, } \{1, 1, 3\} \text{ 等 } 3 \text{ つ, 合計 } 6 \text{ つ} \\
 3\epsilon & \{1, 2, 3\} \text{ 等 } 6 \text{ つ, } \{2, 2, 2\}, \text{ 合計 } 7 \text{ つ} \\
 4\epsilon & \{2, 2, 3\} \text{ 等 } 3 \text{ つ, } \{1, 3, 3\} \text{ 等 } 3 \text{ つ 合計 } 6 \text{ つ} \\
 5\epsilon & \{2, 3, 3\} \text{ 等 } 3 \text{ つ} \\
 6\epsilon & \{3, 3, 3\} \text{ で } 1
 \end{array} \tag{9}$$

となるので、分配関数は、

$$Z = \frac{1}{3!} \{1 + 3e^{-\beta\epsilon} + 6e^{-2\beta\epsilon} + 7e^{-3\beta\epsilon} + 6e^{-4\beta\epsilon} + 3e^{-5\beta\epsilon} + e^{-6\beta\epsilon}\} \tag{10}$$

グランドカノニカル分布: 一般に N 個の粒子の分配関数は、

$$Z_N = \frac{1}{N!} (1 + e^{-\beta\epsilon} + e^{-2\beta\epsilon})^N \tag{11}$$

のように表されるので、大分配関数は、

$$\Xi = \sum_N z^N Z_N \tag{12}$$

から (長岡本 P193(6.93) 式。ただし、 $z = \exp[\mu/k_B T]$)、

$$\Xi = \sum_N z^N \frac{1}{N!} (1 + e^{-\beta\epsilon} + e^{-2\beta\epsilon})^N \tag{13}$$

指数関数の展開公式を使って

$$= \exp[z (1 + e^{-\beta\epsilon} + e^{-2\beta\epsilon})] \quad (14)$$

なぜ $N!$ で割るのか: カノニカル分布の場合は、量子力学の連続性を保つためだと考えられる。つまり、高温、低密度にすると、同じ準位に2つ以上粒子が入ることがないために、微視的状态の数が同じになり、フェルミ統計とボース統計に違いがなくなる。この場合には、粒子に番号を付け区別しても、最後に $N!$ で割れば正しい答えがでる。ただし、カノニカル分布の場合は、粒子数が固定なので、 $N!$ の項は定数となる。したがって、体積や温度で微分したとき、この定数があってもなくても答えは変わらない。

グランドカノニカルについては、量子力学との関係からの説明の他に、粒子を区別するからこそ必要な因子と考えることが出来る。その説明を知りたい人は、研究室に直接聞きに来て下さい。