

2015 年度統計力学 II 宿題 9 (6 月 18 日出題、6 月 25 日提出) 解答

担当 吉森 明

[問題 1.] $\varepsilon > 0, D(\varepsilon) = D_0 V \varepsilon^{1/2}$ (V は体積) $\varepsilon \leq 0, D(\varepsilon) = 0$ の時、 $x = \beta \varepsilon$ と変数変換して

- ① T_B が $D_0^{-2/3}$ に比例することを示せ。
- ② $T < T_B$ で $B_1(1) < 1$ を示せ。
- ③ $T < T_B$ のとき $\varepsilon > 0$ と $\varepsilon = 0$ の粒子数 N_e と N_0 を全粒子数 N と T, T_B で表せ。
- ④ $T < T_B$ の圧力が T^n に比例することを示し、 n を求めよ。

[解答] ① T_B は

$$B_1(1) = \int_{-\infty}^{\infty} b(\varepsilon) \frac{D(\varepsilon)}{N} d\varepsilon = 1 \quad (1)$$

の条件を満たす温度として定義されている。ここで、 $b(\varepsilon)$ はボース分布を表し、ただし、 $z = 1, T = T_B$ 、つまり

$$b(\varepsilon) = \frac{1}{\exp[\varepsilon/k_B T_B] - 1} \quad (2)$$

問題で与えられている $D(\varepsilon)$ を代入すると、

$$\int_0^{\infty} \frac{d\varepsilon}{\exp[\varepsilon/k_B T_B] - 1} \frac{D_0 V \varepsilon^{1/2}}{N} = 1 \quad (3)$$

$\varepsilon/k_B T_B = x$ として変数変換する。 $dx = d\varepsilon/k_B T_B$ だから、

$$\int_0^{\infty} \frac{k_B T_B dx}{\exp[x] - 1} \frac{D_0 V (k_B T_B x)^{1/2}}{N} = 1 \quad (4)$$

$k_B T_B$ をくくりだすと、

$$(k_B T_B)^{3/2} D_0 \frac{V}{N} \int_0^{\infty} \frac{x^{1/2} dx}{\exp[x] - 1} = 1 \quad (5)$$

したがって、 T_B について解くと、

$$T_B = k_B^{-1} \left\{ D_0 \frac{V}{N} I \right\}^{-2/3} \quad (6)$$

ここで、

$$I = \int_0^{\infty} \frac{x^{1/2} dx}{\exp[x] - 1} \quad (7)$$

とした。 I は V にも N にも依らない定数を表す。

② $T \neq T_B$ の時は、

$$B_1(1) = (k_B T)^{3/2} D_0 \frac{V}{N} I = \left(\frac{T}{T_B} \right)^{3/2} \quad (8)$$

だから、 $T < T_B$ の時は、 $B_1(1) = (T/T_B)^{3/2} < 1$ が成り立つ。それゆえ、 $T < T_B$ で BEC が起こると言える。

③ 粒子数 N は温度 T と化学ポテンシャル μ で表すと、

$$N = \int D(\epsilon) \frac{d\epsilon}{\exp[(\epsilon - \mu)/k_B T] - 1} + N_0 \quad (9)$$

$T < T_B$ では、 $\mu = 0$ だから

$$N = \int D(\epsilon) \frac{d\epsilon}{\exp[\epsilon/k_B T] - 1} + N_0 \quad (10)$$

$D(\epsilon)$ に与えられた式を代入すると

$$N = \int D_0 V \epsilon^{1/2} \frac{d\epsilon}{\exp[\epsilon/k_B T] - 1} + N_0 \quad (11)$$

右辺の 1 項目が $\epsilon > 0$ の粒子数、つまり N_e 、2 項目が $\epsilon = 0$ の粒子数だから、

$$N_e = \int D_0 V \epsilon^{1/2} \frac{d\epsilon}{\exp[\epsilon/k_B T] - 1} \quad (12)$$

$$N_0 = N - \int D_0 V \epsilon^{1/2} \frac{d\epsilon}{\exp[\epsilon/k_B T] - 1} \quad (13)$$

(12) 式と (13) 式に対して (4) 式と、同様の変数変換をすると、

$$N_e = D_0 V (k_B T)^{3/2} \int \frac{x^{1/2} dx}{\exp[x] - 1} \quad (14)$$

$$N_0 = N - D_0 V (k_B T)^{3/2} \int \frac{x^{1/2} dx}{\exp[x] - 1} \quad (15)$$

(6) 式を使うと、

$$N_e = N (k_B T_B)^{-3/2} (k_B T)^{3/2} = N \left(\frac{T}{T_B} \right)^{3/2} \quad (16)$$

$$N_0 = N - N (k_B T_B)^{-3/2} (k_B T)^{3/2} = N - N \left(\frac{T}{T_B} \right)^{3/2} \quad (17)$$

④ 圧力には、 $\varepsilon = 0$ の粒子は寄与しないので、

$$P = -\frac{k_B T}{V} \int_{-\infty}^{\infty} D(\varepsilon) \ln(1 - z e^{-\varepsilon/k_B T}) d\varepsilon \quad (18)$$

与えられている $D(\varepsilon)$ を代入すると

$$= -\frac{k_B T}{V} \int_0^{\infty} D_0 V \varepsilon^{1/2} \ln(1 - z e^{-\varepsilon/k_B T}) d\varepsilon \quad (19)$$

$\varepsilon/k_B T = x$ とすると

$$= -\frac{k_B T}{V} \int_0^{\infty} D_0 V (k_B T x)^{1/2} \ln(1 - z e^{-x}) k_B T dx \quad (20)$$

転移温度以下なので $z = 1$

$$= -\frac{k_B T}{V} \int_0^{\infty} D_0 V (k_B T x)^{1/2} \ln(1 - e^{-x}) k_B T dx \quad (21)$$

整理すると

$$= -(k_B T)^{5/2} D_0 \int_0^{\infty} x^{1/2} \ln(1 - e^{-x}) dx \quad \propto T^{5/2} \quad (22)$$

つまり、 $n = 5/2$

[問題 2.] $T < T_B$ で、圧力に $\varepsilon = 0$ の粒子が寄与しないことを文献を調べて示しなさい。

[解答] $\varepsilon = 0$ の粒子が寄与する圧力の値は、

$$P_0 = -\frac{k_B T}{V} \ln(1 - z) \quad (23)$$

で与えられる。ここで、 z はいつもの量で、 $z = e^{\beta\mu}$ で定義される。 μ は化学ポテンシャル。 N/V 一定で、 $N \rightarrow \infty$ 、 $V \rightarrow \infty$ の極限で P_0 の大きさを調べる。そのまま代入すると、不定。

BEC では、 $N_0 \approx N$ だからこの極限に対して N/V が一定なら N_0/V も一定。 $n_0 = N_0/V$ として、

$$N_0 = \frac{1}{1/z - 1} \quad (24)$$

を変形

$$1 - z = \frac{1}{n_0 V + 1} \quad (25)$$

これを P_0 の式に代入

$$\lim_{V \rightarrow \infty} P_0 = \lim_{V \rightarrow \infty} \left\{ -\frac{k_B T}{V} \ln(1 - z) \right\} \quad (26)$$

$$= \lim_{V \rightarrow \infty} \left\{ -\frac{k_B T}{V} \ln \frac{1}{n_0 V + 1} \right\} = 0 \quad (27)$$