3.1 相互作用のない古典気体

チェイキン&ルベンスキー「現代の凝縮系物理学」(吉岡書店)の章末問題

永井佑紀

平成 17年8月17日

相互作用のない古典的気体に対して $\mathcal{A}[T,\mu(\mathbf{x})]$ および $F[T,n(\mathbf{x})]$ を計算せよ。

 $\mathcal{A}[T, \mu(\mathbf{x})]$

外部からの一体のポテンシャル $u(\mathbf{x})$ を化学ポテンシャルのずれと解釈すると

$$\mu \to \mu(\mathbf{x}) = \mu + u(\mathbf{x}) \tag{1}$$

となる。このとき、N 粒子の相互作用のない古典系における分配関数 Z_N 、グランドカノニカル統計における大分配関数 Ξ は

$$Z_N = \frac{V^N}{N!} \left(\int \frac{dp}{h} e^{-\beta p^2/2m} \right)^{3N} = \frac{1}{N!} \frac{V^N}{\lambda^{3N}}$$
 (2)

$$\Xi = \sum_{N} e^{\beta \int d^{d}x \mu(\mathbf{x}) n(\mathbf{x})} Z_{N} = \sum_{N} e^{\beta \int d^{d}x \mu(\mathbf{x}) n(\mathbf{x})} \frac{1}{N!} \frac{V^{N}}{\lambda^{3N}}$$
(3)

である。ただし、

$$\lambda = \frac{h}{(2\pi mT)^{1/2}}\tag{4}$$

である。 $\mathcal{A}[T,\mu(\mathbf{x})]$ の定義は

$$\mathcal{A}[T, \mu(\mathbf{x})] = -T \ln \Xi[T, V, \mu(\mathbf{x})] \tag{5}$$

であるから、

$$\mathcal{A}[T, \mu(\mathbf{x})] = -T \ln \left(\sum_{N} e^{\beta \int d^{d}x \mu(\mathbf{x}) n(\mathbf{x})} \frac{1}{N!} \frac{V^{N}}{\lambda^{3N}} \right)$$
 (6)

となる。

F[T, n(x)]

F[T, n(x)] の定義は

$$F[T, n(\mathbf{x})] = \mathcal{A}[T, \mu(\mathbf{x})] + \int d^d x \mu(\mathbf{x}) \langle n(\mathbf{x}) \rangle$$
(7)

である。よって、

$$F[T, n(\mathbf{x})] = -T \ln \left(\sum_{N} e^{\beta \int d^{d}x \mu(\mathbf{x}) n(\mathbf{x})} \frac{1}{N!} \frac{V^{N}}{\lambda^{3N}} \right) + \int d^{d}x \mu(\mathbf{x}) \langle n(\mathbf{x}) \rangle$$
 (8)

$$= -T \ln \left(\sum_{N} e^{\beta \int d^{d}x \mu(\mathbf{x}) n(\mathbf{x})} \frac{1}{N!} \frac{V^{N}}{\lambda^{3N}} \right) + \int d^{d}x \mu(\mathbf{x}) \langle n(\mathbf{x}) \rangle$$
 (9)

となる。