

問 1. 正準分布を導くこと

- (a) 大きい系と小さい系の熱平衡から、小さい系の各微視的状態の実現確率がボルツマン (Boltzmann) 因子 $\exp(-E/k_B T)$ に比例することを導け。また、このとき、体積と粒子数についてはどのような仮定が必要か？
- (b) (a) の問題で熱平衡の条件が等温・等圧であるとき、ボルツマン因子 $\exp(-E/k_B T)$ はどのように修正されるか？等温・等化学ポテンシャルのときはどうか？

問 2. 相互作用のないスピン系

No.2 の問 5 と同様に、独立なスピン $1/2$ の粒子 N 個からなる系が磁場 H の中にある場合を考える。 i 番目のスピンの向きを $\sigma_i (= \pm 1)$ で表すとすると系のエネルギーは、 $E(\{\sigma_i\}) = -\mu_B H \sum_i \sigma_i$ で表される。温度が T に保たれているとして、正準集団の考え方に従って

- (a) まず、 $N = 3$ の場合について考えてみる。この場合、どのようなスピン配置 (すなわち微視的状態) が考えられるか？全ての場合を書き下し、それぞれの場合のエネルギーを求めよ。
- (b) (a) の結果から、 $N = 3$ のときの分配関数 Z を求めよ。また、 $N = 1$ のときの分配関数を z とすると、この分配関数は $Z = z^3$ と表せることを示せ。なぜ、 Z が z の積で表されるのか？そうでない場合はどういうときか簡単に説明せよ。
- (c) 分配関数を求めよ。さらに、それを用いて、内部エネルギー、エントロピー、比熱を温度の関数として求め、これらの概形をグラフに表せ。

問 3. 調和振動子 (量子論)

量子論では振動数 ω を持つ 1 次元調和振動子のエネルギー準位は、 $E_n = (n + 1/2)\hbar\omega$ で与えられる ($n = 0, 1, 2, \dots$)。ほとんど独立な N 個の調和振動子からなる系を正準集団によって扱う。

- (a) 調和振動子が 1 つだけのときの分配関数 z を求めよ。
- (b) 調和振動子が N 個のときの分配関数 Z を求め、これから、内部エネルギー E 、エントロピー S 、比熱 C を温度の関数として求め、図示せよ。
- (c) 内部エネルギーのゆらぎは、 $\langle (E - \langle E \rangle)^2 \rangle$ で定義される。一般に、この量が比熱に比例することを示せ。(小正準集団では、この量は定義から 0 である。一般にゆらぎの大きさは統計集団によって異なる。)

問 4. 調和振動子 (古典論)

問 3 の N 個の 1 次元調和振動子からなる系を今度は古典論で考えよう。粒子の質量を m とすると、振動数 ω を持つ調和振動子ハミルトニアンは $\mathcal{H}(q; p) = p^2/2m + m\omega^2 q^2/2$ で表される。

- (a) 調和振動子が 1 つだけのときの分配関数

$$z = \frac{1}{h} \iint dq dp \exp[-\beta \mathcal{H}(q; p)]$$

を計算せよ。

- (b) 調和振動子が N 個のときの分配関数 Z を求め、これから、内部エネルギー E 、エントロピー S 、比熱 C を温度の関数として求め、図示せよ。これらの物理量の量子論との違い、およびその理由を説明せよ。

問 5. 2 原子分子からなる気体 (古典論)

質量が m_1 と m_2 の 2 種の原子から構成される 2 原子分子からなる古典気体について考える。結合距離を a とし、結合距離の伸縮運動の寄与、および原子核のスピンの効果は考えないものとする。

- (a) 分子の重心座標を $\mathbf{r}_G \equiv (m_1 \mathbf{r}_1 + m_2 \mathbf{r}_2)/(m_1 + m_2)$ とおき、相対座標 $\mathbf{r} \equiv \mathbf{r}_2 - \mathbf{r}_1$ を極座標を用いて、 $\mathbf{r} = (a \cos \varphi \sin \theta, a \sin \varphi \sin \theta, a \cos \theta)$ と表すと、1 個の分子についてのラグランジアン (ラグランジュ関数) が一般化座標 \mathbf{r}_G 、 θ 、 φ を用いて

$$\mathcal{L}(\mathbf{r}_G, \theta, \varphi; \dot{\mathbf{r}}_G, \dot{\theta}, \dot{\varphi}) = \frac{M}{2} \dot{\mathbf{r}}_G^2 + \frac{1}{2} m' a^2 (\dot{\theta}^2 + \sin^2 \theta \dot{\varphi}^2)$$

と書けることを示せ、ただし、 $M = m_1 + m_2$ 、 $m' = m_1 m_2 / (m_1 + m_2)$ とおいた。一般化運動量 \mathbf{p}_G 、 p_θ 、 p_φ を用いて、1 個の分子のハミルトニアン (ハミルトン関数) が

$$\begin{aligned} \mathcal{H}(\mathbf{r}_G, \theta, \varphi; \mathbf{p}_G, p_\theta, p_\varphi) &= \mathbf{p}_G \cdot \dot{\mathbf{r}}_G + p_\theta \dot{\theta} + p_\varphi \dot{\varphi} - \mathcal{L}(\mathbf{r}_G, \theta, \varphi; \dot{\mathbf{r}}_G, \dot{\theta}, \dot{\varphi}) \\ &= \frac{p_G^2}{2M} + \frac{p_\theta^2}{2I} + \frac{p_\varphi^2}{2I \sin^2 \theta} \end{aligned}$$

となることを示せ (回転軸が原子の結合軸と垂直なときの重心回りの慣性モーメントを $I = m' a^2$ とおいた)。

- (b) 古典近似のもとで 1 個の分子の分配関数

$$z = \frac{1}{h^5} \int \cdots \int d^3 \mathbf{r}_G d\theta d\varphi d^3 \mathbf{p}_G dp_\theta dp_\varphi \exp[-\beta \mathcal{H}(\mathbf{r}_G, \theta, \varphi; \mathbf{p}_G, p_\theta, p_\varphi)]$$

を計算せよ。(体積を V とせよ。)

- (c) 分子間の相互作用が十分弱いとすると、分子が N 個あるとき、系全体の分配関数は $Z = z^N / N!$ で近似できる。これを用いて、ヘルムホルツの自由エネルギー F を求めよ。
 (d) F から内部エネルギー、定積比熱、エントロピーを求めよ。また、状態方程式はどうなるか?

問 6. 異種原子からなる 2 原子分子の回転比熱 (量子論)

問 5 で古典論的に取り扱った異種原子からなる 2 原子分子について、今度は量子論的に考えよう。

- (a) 分子の回転のエネルギーのみを考えるとすると、固有状態のエネルギーは

$$E_l = \frac{\hbar^2}{2I} l(l+1) \quad (l = 0, 1, 2, \dots)$$

で与えられ、それぞれの固有状態は $(2l+1)$ 重に縮退している。この系の分配関数 Z を求めよ。

- (b) 分配関数の l についての総和を Euler-Maclaurin の総和公式

$$\sum_{l=0}^{\infty} f(l) = \int_0^{\infty} f(x) dx + \frac{f(0)}{2} - \frac{f'(0)}{12} + \frac{f'''(0)}{720} - \dots$$

を用いて、積分で近似し、十分高温で

$$Z \approx \frac{T}{\Theta} \left[1 + \frac{1}{3} \frac{\Theta}{T} + \frac{1}{15} \left(\frac{\Theta}{T} \right)^2 \right]$$

と書けることを示せ。ただし、 $\Theta = \hbar^2 / 2Ik_B$ である。

- (c) 上の結果から、高温での分子の回転による比熱を求めよ。さらに、比熱が高温で一定値、低温で指数関数的になることを示せ。この2原子分子からなる気体について、高温極限が、問5の古典近似と一致することを確認せよ。また、その振る舞いを調和振動子の比熱と比較せよ。

問7. 一様な重力場中の古典理想気体

大気の簡単なモデルとして、重力加速度 g の一様な重力場中の理想気体を考える。温度 T を一定として以下の問いに答えよ。

- (a) 地表での大気の密度を ρ_0 とするとき、高さ h での大気の密度はどうなるか？
(b) 系の分配関数を求め、大気の圧力および比熱を計算せよ。