

量子力学 I 演習 問題 (第 9 回)

樋口 さぶろお*

1997 年 12 月 18 日

[9-1] 3次元の箱型ポテンシャル

質量 m の量子力学的粒子が, 3 辺が $a \times b \times c$ の箱に閉じ込められている. すなわち 3 次元のポテンシャル

$$V(x, y, z) = \begin{cases} 0 & (0 < x < a, 0 < y < b, 0 < z < c) \\ +\infty & \text{otherwise} \end{cases}$$

のもとで運動している.

1. Hamiltonian の固有状態と固有値を求めよ.

Hint. 変数分離.

2. 粒子が, 上で求めた固有状態の 1 つにあるときに, 箱の壁 $x = a$ が受ける圧力を求めよ.

Hint. $dE = -pdV$.

3. $L := a = b = c$ とする. エネルギーの固有値の大きさが E と $E+dE$ の間にある準位の数を $\rho(E)dE$ とかく. 準位密度 $\rho(E)$ を評価せよ.

*hig@rice.c.u-tokyo.ac.jp, URL: <http://rice.c.u-tokyo.ac.jp/~hig/>,
Room: Komaba 16-809B, Phone: (03)54.54.67.35

[9-2] 1次元井戸型ポテンシャル

1次元の粒子が, ポテンシャル

$$V(x) = \begin{cases} +\infty & (x < 0) \\ 0 & (0 < x < L) \\ 0 < V_0 < \infty & (x > L) \end{cases} \quad (1)$$

のもとで運動している. 束縛状態を考えよう.

1. 基底状態, 第1,2,3励起状態が存在するとして, その波動関数の様子を直観的に描け.
2. 以下の手順に従って, 束縛状態がいくつあるかを厳密に考えよう. まず, 境界条件を考慮すると, 領域 I ($0 < x < L$), 領域 II ($x > L$) それぞれで, Schrödinger 方程式の解が

$$\psi_{\text{I}}(x) = A \sin(kx), \quad (2)$$

$$\psi_{\text{II}}(x) = B \exp(-\kappa x) \quad (3)$$

であることを示せ. ただし Hamiltonian の固有値は

$$E = \frac{\hbar^2 k^2}{2m} = V_0 - \frac{\hbar^2 \kappa^2}{2m}. \quad (4)$$

3. $x = L$ での接続条件 $\psi_{\text{I}}(L) = \psi_{\text{II}}(L)$, $\psi'_{\text{I}}(L) = \psi'_{\text{II}}(L)$ から, 条件

$$kL \cot(kL) = -\kappa L \quad (5)$$

を導け.

4. (4) から κL を kL で表す式をもう一つ作れ.
5. 縦軸を κL , 横軸を kL にとり, 許される k の値を2つのグラフの交点として示せ.

[9-3] 回転対称井戸型ポテンシャル

質量 m の量子力学的粒子が, 2次元空間を, ポテンシャル

$$V(x, y) = \begin{cases} 0 & (x^2 + y^2 < a^2) \\ +\infty & (x^2 + y^2 \geq a^2) \end{cases}$$

のもとで運動している.

1. Hamiltonian の固有状態を求める. 波動関数が動径部分 $R(r)$ と角度部分 $\Theta(\theta)$ の積でかけるとして, $\Theta(\theta)$ の満たす方程式をみちびけ (Θ が, ある演算子の固有状態であるという式になる). ただし, Laplacian の極座標表示は

$$\nabla^2 = \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} r \frac{\partial}{\partial r} + \frac{1}{r^2} \frac{\partial^2}{\partial \theta^2}. \quad (6)$$

2. 角度部分の線型独立な解が $\Theta_n(\theta) \sim \exp(in\theta)$, $n \in \mathbb{Z}$ であることを示せ.
3. 角度部分が $\Theta_n(\theta)$ であるときに動径部分 $R(r)$ の満たす方程式を考える. 波動関数と座標 r を適当に定数倍すると Bessel の微分方程式

$$\frac{1}{z} \frac{d}{dz} z \frac{d}{dz} f(z) + \left(1 - \frac{n^2}{z^2}\right) f(z) = 0$$

に帰着することを示せ.

4. Bessel の微分方程式の解で, $z = 0$ で発散しないものが Bessel 関数 $J_n(z)$ である. Bessel 関数の $z > 0$ なる零点を $0 < \gamma_{n1} < \gamma_{n2} < \dots < \gamma_{nk} < \dots$ とする. 固有関数が, 規格化を除いて, n, k により

$$\Psi_{n,k}(x, y) \propto J_n(\gamma_{nk}r/a) \exp(in\theta)$$

となることを示し, エネルギー固有値を γ_{nk} を用いてかけ.