

量子力学 II 演習 問題 (第 4 回)

樋口 さぶろお*

1998 年 5 月 12 日

Schrödinger 方程式

波動関数 $\Psi(x, t)$ の時間発展は, (時間に依存する) Schrödinger 方程式

$$i\hbar \frac{\partial \Psi}{\partial t}(x, t) = H\Psi(x, t) \quad (1)$$

にしたがって発展する. ただし, H は Hamiltonian 演算子で, 典型的には

$$H\Psi(x, t) = -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} \Psi(x, t) + V(x)\Psi(x, t) \quad (2)$$

ここで $V(x)$ はポテンシャルエネルギー.

[4-1] Schrödinger 方程式

1. Hamiltonian H が時刻 t によらないとする. 変数分離 $\Psi(x, t) = \psi(x)T(t)$ により, $T(t)$ を求めよ. そのとき, $\psi(x)$ は, ある定数により

$$H\psi(x) = E\psi(x) \quad (3)$$

をみたすことを示せ. 関係 (3) を, 定常状態の Schrödinger 方程式といい, ‘ ψ は, 固有値 E の, H の固有関数である’ と表現する.

2. 上で求めた波動関数 $\Psi(x, t) = \psi(x)T(t)$ について, 粒子の存在確率密度 $\rho(x, t) = |\Psi(x, t)|^2$ が, 時刻 t に依存しないことを示せ.

*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

[4-2] 演算子の表現行列

周期的境界条件 $\psi(0) = \psi(L)$ の課せられた 1 次元空間 $0 \leq x \leq L$ に自由粒子が閉じ込められている。規格化された波動関数の族

$$\psi_n(x) = \sqrt{\frac{1}{L}} \exp\left[\frac{2n\pi ix}{L}\right] \quad (n \in \mathbb{Z}) \quad (4)$$

を考える。

1. 自由粒子の Hamiltonian の表現行列 $\langle \psi_m | p^2 / 2m | \psi_n \rangle$ を求めよ。
2. 運動量演算子の表現行列 $\langle \psi_m | p | \psi_n \rangle$ を求めよ。
3. 座標演算子の表現行列 $\langle \psi_m | x | \psi_n \rangle$ を求めよ。
4. 規格化された波動関数

$$\phi(x) = \frac{1}{\sqrt{5}}\psi_1(x) + \frac{2}{\sqrt{5}}\psi_{-2}(x) \quad (5)$$

を考える。 $\{\psi_n\}$ を基底にしたとき、 ϕ はどのようなベクトルで表されるか。

5. 内積 $\langle \psi_1 | \phi \rangle$, 期待値 $\langle \phi | p^4 | \phi \rangle$, $\langle \phi | xp | \phi \rangle$ を、行列とベクトルを用いて計算せよ。

[4-3] Schrödinger eq

系の状態の空間が、2 つだけの関数 $\phi_1(x), \phi_2(x)$ からなる (Hamiltonian の固有関数とは限らない) 正規直交完全系を持っているとする。例えば、壁で 2 つに仕切られた箱に 1 粒子が入っている系で、 ϕ_1, ϕ_2 は右 (左) 側に粒子のある状態などと思えばよい。任意の波動関数 ψ は

$$\psi(x, t) = a_1(t)\phi_1(x) + a_2(t)\phi_2(x)$$

とかける。

1. 波動関数 ψ に対する Schrödinger 方程式 (1) から、 $a_1(t), a_2(t)$ の時間発展を決める微分方程式が、次で与えられることを示せ。

$$-i\hbar \frac{d}{dt} \begin{pmatrix} a_1(t) \\ a_2(t) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \langle \phi_1 | H | \phi_1 \rangle & \langle \phi_1 | H | \phi_2 \rangle \\ \langle \phi_2 | H | \phi_1 \rangle & \langle \phi_2 | H | \phi_2 \rangle \end{pmatrix} \begin{pmatrix} a_1(t) \\ a_2(t) \end{pmatrix} =: \mathbf{H} \mathbf{a}(t).$$

2. Hamiltonian の行列表示 が

$$\mathbf{H} = \Delta \times \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}$$

であるとする. これは, 粒子が壁を透過することを許していることに相当する. 上で求めた微分方程式を用いて, 時刻 $t = 0$ で箱の右側にいた粒子を, 時刻 t で左側に発見する確率を求めよ.

[4-4] 同時対角化

3つの状態 $|\psi_1\rangle, |\psi_2\rangle, |\psi_3\rangle$ からなる正規直交完全系を持つような系がある. 物理量 A を表す演算子と, 物理量 B を表す演算子の表現行列はそれぞれ,

$$A = \begin{pmatrix} a & 0 & 0 \\ 0 & -a & 0 \\ 0 & 0 & -a \end{pmatrix}, B = \begin{pmatrix} b & 0 & 0 \\ 0 & 0 & ib \\ 0 & -ib & 0 \end{pmatrix} \quad (6)$$

である.

1. B の固有値に縮退があることを示せ.
2. A と B が可換な演算子であることを示せ.
3. 従って, A と B は同時測定可能なはずである. A, B の両方の測定値が確定値をとるような, 新しい正規直交完全系を見つけよ.