

# 量子力学 II (上田 正仁) 期末試験

2017 年 7 月 18 日 10:30 - 12:10 (100 分)

## 全般的な注意

- 問題 1 から問題 5 までのすべてに解答せよ。問題に不備があると思われる場合は、問題のどの点をどのように修正、あるいは解釈したかを明記した上で、その修正、解釈のもとで解答せよ。
- 解答用紙は 2 枚である。そのうち、1 枚については表面に問題 1 と問題 2、裏面に問題 3 の解答を記述し、もう 1 枚については表面に問題 4、裏面に問題 5 の解答を記述せよ。
- 遅刻は試験開始後 30 分まで認められる。試験開始後 30 分以降であれば、答案を提出して退室してよい。

## 問題 1

この問題によって成績評価が左右されることはありません。

- (1) 講義ノートと演習問題について、誤りや改善点などがあれば指摘してください。
- (2) 授業や演習問題について、要望や改善点など、率直な意見を述べてください。

## 問題 2 Rabi 振動

(1) 非摂動ハミルトニアン  $\hat{H}_0$  に、時間に依存する摂動  $\hat{V}(t)$  が与えられた場合を考える。Schrödinger 表示における状態  $|\psi(t)\rangle_S$  が時間発展方程式

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} |\psi(t)\rangle_S = (\hat{H}_0 + \hat{V}(t)) |\psi(t)\rangle_S$$

に従うとき、相互作用表示における状態と物理量を

$$|\psi(t)\rangle_I := e^{i\hat{H}_0 t/\hbar} |\psi(t)\rangle_S, \quad \hat{V}_I(t) := e^{i\hat{H}_0 t/\hbar} \hat{V}(t) e^{-i\hat{H}_0 t/\hbar}$$

と定義する。このとき、相互作用表示における状態  $|\psi(t)\rangle_I$  が従う時間発展方程式を書き下せ (導出も示すこと)。

(2) とくに、ハミルトニアンが次のように与えられる 2 準位系を考える：

$$\hat{H}_0 = \frac{\hbar\omega_0}{2} \hat{\sigma}_z = \frac{\hbar\omega_0}{2} \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}$$
$$\hat{V}(t) = \gamma (e^{-i\omega t} \hat{\sigma}_+ + e^{i\omega t} \hat{\sigma}_-) = \gamma \begin{pmatrix} 0 & e^{-i\omega t} \\ e^{i\omega t} & 0 \end{pmatrix}$$

初期時刻  $t=0$  で状態は  $\hat{H}_0$  の基底状態  $(0, 1)^T$  にあったとして、時刻  $t \geq 0$  に励起状態  $(1, 0)^T$  にある確率を  $P(t)$  とする。 $\gamma$  が十分に小さいとして  $\hat{V}$  を時間に依存する摂動とみなし、最低次の近似で  $P(t)$  を求めよ。

### 問題 3 二重井戸ポテンシャル

左右対称な二重井戸ポテンシャルのなかにある粒子の、 $V_{\min} < E \ll V(x=0)$  を満たす束縛状態を考える。(図 1)。  $V(x) = E$  の正の解を  $0 < x_1 < x_2$  とする。

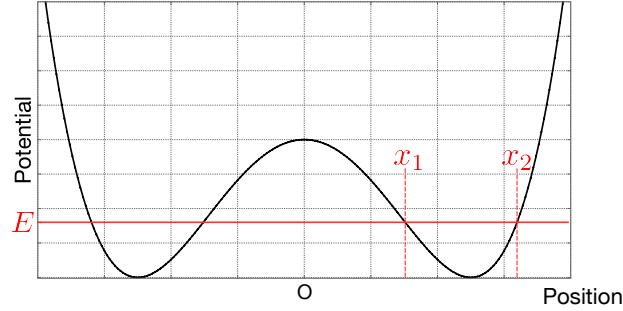


図 1: 二重井戸ポテンシャル

WKB 近似を用いると、 $x > 0$  における準古典波動関数は

$$\psi(x) \simeq \begin{cases} \frac{C}{\sqrt{\kappa(x)}} \{2e^{\delta(x, x_1)} \cos[\theta(x_1, x_2)] + e^{-\delta(x, x_1)} \sin[\theta(x_1, x_2)]\} & 0 < x < x_1 \\ \frac{2C}{\sqrt{p(x)}} \cos\left[\theta(x, x_2) - \frac{\pi}{4}\right] & x_1 < x < x_2 \\ \frac{C}{\sqrt{\kappa(x)}} e^{-\delta(x_2, x)} & x_2 < x \end{cases}$$

と表される。ただし、 $C$  は適当な規格化定数であり、

$$p(x) := \sqrt{2m(E - V(x))}, \quad \kappa(x) := \sqrt{2m(V(x) - E)}$$

として、

$$\theta(a, b) := \frac{1}{\hbar} \int_a^b p(x) dx, \quad \delta(a, b) := \frac{1}{\hbar} \int_a^b \kappa(x) dx$$

である。

(1) 二重井戸ポテンシャルは左右対称なので、固有状態は奇関数または偶関数である。このことを用いて、量子化条件

$$\tan[\theta(x_1, x_2)] = \pm 2e^{\delta(-x_1, x_1)}$$

が成り立つことを示せ。ただし、複号は、波動関数が偶関数のときに  $-$ 、奇関数のときに  $+$  となるように取るものとする。

(2) ポテンシャル障壁が十分に大きくなるときには ( $E \ll V(x=0)$ )、 $\delta(-x_1, x_1)$  が十分に大きくなる。そのため、 $\varepsilon$  を  $\delta(-x_1, x_1)$  によって定まる微小量として、

$$\theta(x_1, x_2) \simeq \pi \left( n + \frac{1}{2} \right) \pm \varepsilon \quad (n = 0, 1, 2, \dots)$$

と表すことができる。 $\varepsilon$  を  $\delta(-x_1, x_1)$  を用いて最低次の近似で求めよ。

以下ではとくに、二重井戸が

$$V(x) = \begin{cases} \frac{1}{2}m\omega^2(x+a)^2 & (x < 0) \\ \frac{1}{2}m\omega^2(x-a)^2 & (x > 0) \end{cases}$$

と表される場合を考える ( $m\omega a^2/\hbar \gg 1$ )。

- (3)  $\theta(x_1, x_2)$  を計算し、エネルギー  $E$  を用いて表せ。
- (4) エネルギースペクトルを最低次の近似で求めよ。

#### 問題 4 2次元の水素原子

2次元における水素原子のスペクトルを代数的に導出しよう。ハミルトニアンは、

$$\hat{H} = \frac{\hat{p}_x^2 + \hat{p}_y^2}{2m} - \frac{k}{\sqrt{\hat{x}^2 + \hat{y}^2}}$$

で ( $k > 0$ )、束縛状態を考えるものとする ( $E < 0$ )。このとき、軌道角運動量を  $\hat{L} := \hat{x}\hat{p}_y - \hat{y}\hat{p}_x$  によって定義する。

- (1) 交換子  $[\hat{x}, \hat{L}]$ ,  $[\hat{y}, \hat{L}]$  および  $[\hat{p}_x, \hat{L}]$ ,  $[\hat{p}_y, \hat{L}]$  を計算せよ。
- (2) 交換子

$$\left[ \frac{1}{\sqrt{\hat{x}^2 + \hat{y}^2}}, \hat{p}_i \right] \quad \text{および} \quad \left[ \frac{1}{\sqrt{\hat{x}^2 + \hat{y}^2}}, \hat{L} \right]$$

を計算せよ ( $i = x, y$ )。

Runge-Lenz ベクトルを

$$\begin{aligned} \hat{R}_x &:= -\frac{k\hat{x}}{\sqrt{\hat{x}^2 + \hat{y}^2}} + \frac{1}{2m} (\hat{p}_y \hat{L} + \hat{L} \hat{p}_y) \\ \hat{R}_y &:= -\frac{k\hat{y}}{\sqrt{\hat{x}^2 + \hat{y}^2}} - \frac{1}{2m} (\hat{p}_x \hat{L} + \hat{L} \hat{p}_x) \end{aligned}$$

によって定義する。Runge-Lenz ベクトルはハミルトニアンと交換する：

$$[\hat{R}_x, \hat{H}] = [\hat{R}_y, \hat{H}] = 0$$

また、以下ではエネルギー  $E < 0$  の固有状態を考え、

$$\hat{K} := \sqrt{\frac{m}{-2E}} \hat{R}$$

として、規格化した Runge-Lenz ベクトル  $\hat{K}$  を用いる。

- (3) 角運動量演算子  $\hat{L}$  と Runge-Lenz ベクトル  $\hat{K}_x$ ,  $\hat{K}_y$  のあいだには、

$$[\hat{K}_x, \hat{K}_y] = i\hbar\hat{L}, \quad [\hat{K}_y, \hat{L}] = i\hbar\hat{K}_x, \quad [\hat{L}, \hat{K}_x] = i\hbar\hat{K}_y$$

という関係が成り立つ。このうち、 $[\hat{L}, \hat{K}_x] = i\hbar\hat{K}_y$  が成り立つことを示せ。

設問 (3) で考えた交換関係は、 $\hat{J}_x := \hat{K}_x$ ,  $\hat{J}_y := \hat{K}_y$ ,  $\hat{J}_z := \hat{L}$  によって演算子  $\hat{\vec{J}} = (\hat{J}_x, \hat{J}_y, \hat{J}_z)$  を定義すると、

$$[\hat{J}_x, \hat{J}_y] = i\hbar\hat{J}_z, \quad [\hat{J}_y, \hat{J}_z] = i\hbar\hat{J}_x, \quad [\hat{J}_z, \hat{J}_x] = i\hbar\hat{J}_y$$

に相当する。すなわち、演算子  $\hat{\vec{J}}$  は角運動量の代数を満足する。また、

$$\hat{\vec{J}}^2 = \left( \frac{mk^2}{-2E} - \frac{\hbar^2}{4} \right) \hat{I} \quad (*)$$

が成り立つ (この式が成り立つことを証明する必要はない)。

(4) 演算子  $\hat{\vec{J}}$  が角運動量の代数を満たすことと、式 (\*) を用いて、2次元の水素原子のエネルギースペクトルを求めよ。また、エネルギー準位の縮退度を求めよ。

### 問題 5 相互作用するふたつの1次元調和振動子

相互作用するふたつの1次元調和振動子を考える。ハミルトニアンは、

$$\hat{H} = \left( \frac{\hat{p}_1^2}{2m} + \frac{m\omega^2}{2} \hat{x}_1^2 \right) + \left( \frac{\hat{p}_2^2}{2m} + \frac{m\omega^2}{2} \hat{x}_2^2 \right) + gm\omega^2 \hat{x}_1 \hat{x}_2$$

である。ここで、 $\hat{x}_i$  および  $\hat{p}_i$  は、それぞれ調和振動子  $i$  の位置演算子および運動量演算子である ( $i = 1, 2$ )。また、 $\hat{V} := gm\omega^2 \hat{x}_1 \hat{x}_2$  が相互作用項である。この問題では、相互作用が十分に小さいものとして ( $|g| \ll 1$ )、摂動論を用いて  $\hat{H}$  のスペクトルを求めたい。

(1) 生成消滅演算子を

$$\hat{a}_i := \sqrt{\frac{m\omega}{2\hbar}} \hat{x}_i + \frac{i}{\sqrt{2m\hbar\omega}} \hat{p}_i, \quad \hat{a}_i^\dagger := \sqrt{\frac{m\omega}{2\hbar}} \hat{x}_i - \frac{i}{\sqrt{2m\hbar\omega}} \hat{p}_i$$

と定義したとき ( $i = 1, 2$ )、 $\hat{H}$  を生成消滅演算子を用いて表せ。

(2) 非摂動ハミルトニアン ( $g = 0$  としたときの  $\hat{H}$ ) のエネルギースペクトルと対応する固有状態系を求めよ (答だけでよい)。

(3) 基底エネルギーの補正を  $g$  について1次まで計算せよ。

(4) 第1励起状態のエネルギー準位の補正を  $g$  について1次まで計算せよ。

(5) 第2励起状態のエネルギー準位の補正を  $g$  について1次まで計算せよ。

(6) ハミルトニアン  $\hat{H}$  は、

$$y_1 := \frac{x_1 + x_2}{\sqrt{2}}, \quad y_2 := \frac{x_1 - x_2}{\sqrt{2}}$$

および対応する運動量を導入すれば厳密に解くことができる。このようにして厳密解を求めて、設問 (3)・(4)・(5) の摂動論によって得られた結果と  $g$  の1次までで一致することを確かめよ。

(問題は以上です)