

# 量子力学 II 演習問題 10

2019 年 6 月 24 日

## 1 ほぼ縮退している場合の摂動論

二準位系のハミルトニアン行列は

$$H = \begin{pmatrix} E_1^0 & \lambda\Delta \\ \lambda\Delta^* & E_2^0 \end{pmatrix}, \quad \lambda > 0 \quad (1.1)$$

と表すことができる。

### 1.1

このハミルトニアンの固有値と固有状態を厳密に求めよ。

### 1.2

まず、摂動の大きさに対して、無摂動固有値に縮退がないと見なせる場合  $\lambda|\Delta| \ll |E_1^0 - E_2^0|$  を考える。時間を含まず縮退がない場合の摂動論を用いて、エネルギー固有状態とエネルギー固有値を求めよ。エネルギー固有状態については摂動の 1 次の補正まで、エネルギー固有値については 2 次の補正まで計算せよ。得られた結果を厳密解と比較せよ。

### 1.3

次に、摂動の大きさに対して、無摂動固有値がほとんど縮退していると見なせる場合  $|E_1^0 - E_2^0| \ll \lambda|\Delta|$  を考える。このとき、縮退のない場合の摂動論は適切ではないことを

説明せよ。また、縮退のある場合の摂動論が適用できることを、ハミルトニアンを

$$H = \begin{pmatrix} E^0 & 0 \\ 0 & E^0 \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} V_{11} & \lambda\Delta \\ \lambda\Delta^* & V_{22} \end{pmatrix}, \quad |V_{11}|, |V_{22}| = \mathcal{O}(\lambda) \quad (1.2)$$

と書き直すことで示せ。

## 2 時間に依存する摂動

1次元調和振動子に、時刻  $t > 0$  において力  $F(t) = F_0 e^{-\frac{t}{\tau}}$  ( $\tau > 0$ ) を加えた場合を考える。 $t < 0$  では  $F(t) = 0$  とする。この場合のハミルトニアンは

$$\hat{H} = \frac{\hat{p}^2}{2m} + \frac{m\omega^2}{2} \hat{x}^2 + \hat{V}(t), \quad \hat{V}(t) := -F_0 \hat{x} e^{-\frac{t}{\tau}} \quad (2.1)$$

である。消滅演算子  $\hat{a}$  を

$$\hat{a} := \frac{1}{\sqrt{2m\hbar\omega}} (m\omega\hat{x} + i\hat{p}) \quad (2.2)$$

で定義すると、 $F_0 = 0$  の場合の非摂動ハミルトニアンの固有状態は  $|m\rangle = \frac{1}{\sqrt{m!}} (\hat{a}^\dagger)^m |0\rangle$  となる。ここで  $|0\rangle$  は  $\hat{a}|0\rangle = 0$  により定義される。また、 $\hat{a}^\dagger$  を生成演算子という。

### 2.1

時刻  $t$  における状態  $|\psi(t)\rangle$  を非摂動エネルギー固有状態  $e^{-i\frac{E_m t}{\hbar}} |m\rangle$  で展開して、

$$|\psi(t)\rangle = \sum_{m=0}^{\infty} c_m(t) e^{-i\frac{E_m t}{\hbar}} |m\rangle \quad (2.3)$$

と書く。このとき、Schorodinger 方程式から  $c_m(t)$  の満たすべき微分方程式を導け。この段階では式の中に  $V_{mm'}(t) = \langle m|\hat{V}(t)|m'\rangle$  が含まれていても良い。

### 2.2

次に、 $c_m(t)$  を  $\hat{V}$  に関するべきで展開して

$$c_m(t) = c_m^{(0)} + c_m^{(1)} + c_m^{(2)} + \dots \quad (2.4)$$

とする。摂動の1次まで計算することにして、前問で求めた微分方程式から  $c_m^{(0)}, c_m^{(1)}$  の満たすべき微分方程式を導け。ここでも  $V_{mm'}(t)$  を用いて良い。

## 2.3

時刻  $t < 0$  で基底状態にあった系が、時刻  $t \rightarrow \infty$  で第  $n$  励起状態に見出される確率を 1 次の摂動の範囲内で求めよ。<sup>\*1</sup>

## 2.4

時刻  $t < 0$  で基底状態にあった系が、時刻  $t \rightarrow \infty$  で第  $n$  励起状態に見出される確率が 0 でなくなるのは、摂動の何次の項まで取り入れたときか？

次に、力積を保ったまま  $\tau \rightarrow 0$  とした場合を考える。このときのハミルトニアンを

$$\hat{H} = \frac{\hat{p}^2}{2m} + \frac{m\omega^2}{2}\hat{x}^2 + \hat{V}(t), \quad \hat{V}(t) := -P_0\hat{x}\delta(t) \quad (2.5)$$

とする。

## 2.5

十分小さい正の数  $\epsilon$  に対して、Schrodinger 方程式を時刻  $t = -\epsilon$  から  $t = +\epsilon$  まで積分することにより、時刻  $t = \epsilon$  における系の状態  $|\psi(\epsilon)\rangle$  が

$$|\psi(\epsilon)\rangle = \exp\left[-\frac{i}{\hbar}\int_{-\epsilon}^{\epsilon}\hat{f}(\hat{x}, t) dt\right]|\psi(-\epsilon)\rangle \quad (2.6)$$

と表されることを示せ。

## 2.6

演算子  $\hat{A}, \hat{B}$  の交換関係が  $[\hat{A}, \hat{B}] \in \mathbb{C}$  となるときに成り立つ式

$$e^{\hat{A}+\hat{B}} = e^{-\frac{1}{2}[\hat{A}, \hat{B}]}e^{\hat{A}}e^{\hat{B}} \quad (2.7)$$

を用いて、時刻  $t = -\epsilon$  において基底状態  $|0\rangle$  にあった系の時刻  $t = \epsilon$  における状態を求めよ。この結果と、 $F_0\tau = P_0$  を保ちながら  $\tau \rightarrow 0$  とした場合の問題 1.3 の結果と比較せよ。

---

<sup>\*1</sup> ヒント :  $V_{mm'}(t)$  を具体的に計算するには、 $\hat{x}$  を (2.2) で定義した消滅演算子  $\hat{a}$  と生成演算子  $\hat{a}^\dagger$  で表してみよ。