前節の最後に,一般に時間発展する量子系を正確に追跡すること,すなわち, $c_n(t)$ の厳密解を求めることが困難であると述べた.にもかかわらず,ある特殊な条件下では近似を行うことなく,厳密解を得ることができる.以下の**例題 0.1** では,そのような物理現象として **Rabi 振動** (Rabi cycle) $^{1/2}$ を議論する.

例題 0.1: Rabi 振動

厳密に解くことのできる2準位系,

$$|1\rangle \coloneqq \begin{pmatrix} 1\\0 \end{pmatrix} \tag{0.0.1}$$

$$|2\rangle := \begin{pmatrix} 0\\1 \end{pmatrix} \tag{0.0.2}$$

$$\hat{H}^{(0)} := \begin{pmatrix} E_1 & 0\\ 0 & E_2 \end{pmatrix} \tag{0.0.3}$$

を考える. 明らかに、 E_1 と E_2 は $\hat{H}^{(0)}$ のエネルギー固有値で、それぞれに属する固有ベクトルは $|1\rangle$ と $|2\rangle$ である. この 2 準位系に、時刻 t=0 から $\hat{V}(t)$ なる摂動を加える. ただし、 $\hat{V}(t)$ は、

$$\hat{V}(t) = \begin{pmatrix} 0 & \gamma e^{i\omega t} \\ \gamma e^{-i\omega t} & 0 \end{pmatrix} \tag{0.0.4}$$

によって与えられる a . 系全体のハミルトニアンを $\hat{H}\coloneqq\hat{H}^{(0)}+\hat{V}(t)$ とする. 系の状態ベクトルを相互作用表示を用いて、

$$|\psi(t)\rangle_{\mathsf{T}} \coloneqq c_1(t)\,|1\rangle + c_2(t)\,|2\rangle \tag{0.0.5}$$

と書いたとき、以下の問いに答えよ.

- 1. $c_1(t)$ と $c_2(t)$ の時間発展を調べよ. ただし、初期条件は $c_1(0) = 1$, $c_2(0) = 0$ とする.
- 2. 1. の条件のもとで、 $c_2(t)$ の確率振幅が最大となる ω を求めよ.

 $^a\gamma$ は摂動の強さを表す.

1. $c_1(t)$ と $c_2(t)$ の時間発展

今回の設定での ω_{mn} や V_{mn} を計算すると,

$$\omega_{11} = \omega_{22} = 0 \tag{0.0.6}$$

$$\omega_{21} = -\omega_{12} = \frac{E_2 - E_1}{\hbar} \tag{0.0.7}$$

$$V_{11} = V_{22} = 0 (0.0.8)$$

$$V_{21} = V_{12}^* = \gamma e^{-i\omega t} \tag{0.0.9}$$

である. 非定常摂動の時間発展の式より、

$$\begin{cases}
i\hbar \frac{d}{dt}c_{1}(t) = c_{1}(t)V_{11}e^{i\omega_{11}t} + c_{2}(t)V_{12}e^{i\omega_{12}t} = c_{2}(t)\gamma e^{i(\omega+\omega_{12})t} \\
i\hbar \frac{d}{dt}c_{2}(t) = c_{1}(t)V_{21}e^{i\omega_{21}t} + c_{2}(t)V_{22}e^{i\omega_{22}t} = c_{1}(t)\gamma e^{-i(\omega-\omega_{21})t}
\end{cases} (0.0.10)$$

が成り立つ. 次に、 $\Delta\omega \coloneqq \omega - \omega_{21}$ として**式** (0.0.10) を解く. 2 式目を 1 式目に代入して $c_1(t)$ を消去すると、

$$\frac{\mathrm{d}^2}{\mathrm{d}t^2}c_2(t) + \mathrm{i}\Delta\omega \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}t}c_2(t) + \left(\frac{\gamma}{\hbar}\right)^2 c_2 = 0 \tag{0.0.11}$$

¹I.I.Rabi(1898 - 1988)

²量子状態の振動を Rabi 振動という.

2 階の斉次微分方程式の解は $c_2(t) = e^{i\lambda t}$ と書けるので、これを式 (0.0.11) に代入すると、

$$\lambda^2 + \Delta\omega\lambda - \left(\frac{\gamma}{\hbar}\right) = 0\tag{0.0.12}$$

$$\Rightarrow \lambda = -\frac{\Delta\omega}{2} \pm \sqrt{\left(\frac{\Delta\omega}{2}\right)^2 + \left(\frac{\gamma}{\hbar}\right)^2} \tag{0.0.13}$$

を得る. Ω を,

$$\Omega := \sqrt{\left(\frac{\Delta\omega}{2}\right)^2 + \left(\frac{\gamma}{\hbar}\right)^2} \tag{0.0.14}$$

と定義して、これを Rabi 周波数と呼ぶ. c_2 の一般解は、

$$c_2(t) = \exp\left(-i\frac{\Delta\omega}{2}t\right)\left(Ae^{i\Omega t} + Be^{-i\Omega t}\right)$$
 (0.0.15)

と書ける.式(0.0.15)を式(0.0.10)の第2式に代入すると,

$$c_1(t) = \frac{\hbar}{\gamma} \exp\left(-i\frac{\Delta\omega}{2}t\right) \left[\frac{\Delta\omega}{2} \left(Ae^{i\Omega t} + Be^{-i\Omega t}\right) - \Omega\left(Ae^{i\Omega t} - Be^{-i\Omega t}\right)\right]$$
(0.0.16)

となる. 初期条件を考えると,

$$\begin{cases} A + B = 0 \\ A - B = -\frac{\gamma}{\hbar\Omega} \end{cases} \tag{0.0.17}$$

であるから,

$$B = -A = \frac{\gamma}{2\hbar\Omega} \tag{0.0.18}$$

となる. よって,

$$c_1(t) = \exp\left(-i\frac{\Delta\omega}{2}t\right) \left(\cos\Omega t - i\frac{\Delta\omega}{2\Omega}\sin\Omega t\right)$$
 (0.0.19)

$$c_2(t) = -i\frac{\gamma}{\hbar\Omega} \exp\left(-i\frac{\Delta\omega}{2}t\right) \sin\Omega t \tag{0.0.20}$$

である.時刻 t で $|1\rangle$, $|2\rangle$ に状態を見出す確率, $|c_1(t)|^2$, $|c_2(t)|^2$ はそれぞれ,

$$|c_1(t)|^2 = \cos^2 \Omega t + \left(\frac{\Delta \omega}{2}\right)^2 \frac{1}{\Omega^2} \sin^2 \Omega t \qquad (0.0.21)$$

$$|c_2(t)|^2 = \frac{\gamma^2}{\hbar^2 \Omega^2} \sin^2 \Omega t \tag{0.0.22}$$

である. 簡単な計算により、 $|c_1(t)|^2 + |c_2(t)|^2 = 1$ となることが容易に確かめられる.

 $2. c_2(t)$ の振幅が最大となる ω の値

振幅の大きさは Ω の定義式 (0.0.14) より,

$$\frac{(\gamma/\hbar)^2}{(\gamma/\hbar)^2 + (\Delta\omega/2)^2} \tag{0.0.23}$$

と表されるので、 $\Delta\omega=\omega-\omega_{21}=0$ のときに最大となる. つまり、摂動の周波数 ω と 2 準位のエネルギー差に由来する ω_{21} が一致したときに遷移が起こりやすい.

例題 0.1 では、Rabi 振動に関する 2 つの重要な物理量を得たので、下にまとめる.

Rabi 周波数 -

$$\Omega = \sqrt{\left(\Delta\omega/2\right)^2 + \left(\gamma/\hbar\right)^2} \tag{0.0.24}$$

- 共鳴条件 -

$$\omega = \omega_{21} = \frac{E_2 - E_1}{\hbar} \tag{0.0.25}$$