

Homework16 答案

January 11, 2021

1 二能级系统 $E_2 - E_1 = \hbar\omega > 0$. $t < 0$ 时处于基态。 $t > 0$ 后受到扰动 H' . H' 在 H_0 表象下矩阵元为 $H'_{11} = H'_{22} = 0$, $H'_{12} = H'_{21} = \hbar\nu$. 求解 $|\Psi(t)\rangle$, 计算系统处于激发态的几率。并与微扰论的结果比较。

解: $t > 0$ 时, 在 H_0 表象下体系哈密顿量表示为(取 $E_1 = -\hbar\omega/2$)

$$H = H_0 + H' = \begin{pmatrix} E_2 & \hbar\nu \\ \hbar\nu & E_1 \end{pmatrix} = (E_1 + \frac{1}{2}\hbar\omega)I_{2 \times 2} + \frac{\hbar}{2} \begin{pmatrix} \omega & 2\nu \\ 2\nu & -\omega \end{pmatrix} = \frac{\hbar}{2} \begin{pmatrix} \omega & 2\nu \\ 2\nu & -\omega \end{pmatrix}$$

令无微扰时系统的本征函数为 ϕ_1, ϕ_2 ; 对应能级为 E_1, E_2 , 设 H 的本征函数为

$$\psi = c_1\phi_1 + c_2\phi_2 = \begin{pmatrix} c_1 \\ c_2 \end{pmatrix}$$

代入本征方程

$$H\psi = E\psi$$

令 $\omega' = \sqrt{\omega^2 + 4\nu^2}$, $\cos\theta = \frac{\omega}{\omega'}$, $\sin\theta = \frac{2\nu}{\omega'}$, 于是 $\begin{pmatrix} \omega & 2\nu \\ 2\nu & -\omega \end{pmatrix}$ 可以写为 $\omega'\vec{n} \cdot \sigma$, 其中 $n_x = \sin\theta$, $n_z = \cos\theta$. 根据 σ_n 的本征方程解, 我们知道

$$\begin{aligned} E_+ &= \frac{\hbar}{2}\omega', \quad \psi_+ = \begin{pmatrix} \cos\frac{\theta}{2} \\ \sin\frac{\theta}{2} \end{pmatrix} \\ E_- &= -\frac{\hbar}{2}\omega', \quad \psi_- = \begin{pmatrix} -\sin\frac{\theta}{2} \\ \cos\frac{\theta}{2} \end{pmatrix} \end{aligned}$$

$t = 0$ 时, 系统初始状态为

$$\Psi(0) = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} = \cos\frac{\theta}{2}\psi_+ - \sin\frac{\theta}{2}\psi_-$$

因此 $t > 0$ 时波函数为

$$\begin{aligned} \Psi(t) &= \cos\frac{\theta}{2}e^{-iE_+t/\hbar}\psi_+ - \sin\frac{\theta}{2}e^{-iE_-t/\hbar}\psi_- \\ &= \left(\cos^2\frac{\theta}{2}e^{-iE_+t/\hbar} + \sin^2\frac{\theta}{2}e^{-iE_-t/\hbar} \right) \\ &\quad \frac{1}{2}\sin\theta(e^{-iE_+t/\hbar} - e^{-iE_-t/\hbar}) \end{aligned}$$

系统处于激发态的概率为

$$p = \left| \frac{1}{2} \sin \theta (e^{-iE_+ t/\hbar} - e^{-iE_- t/\hbar}) \right|^2 = \left(\frac{2\nu}{\omega'} \right)^2 \sin^2 \left(\frac{\omega' t}{2} \right) \approx \left(\frac{2\nu}{\omega} \right)^2 \sin^2 \left(\frac{\omega t}{2} \right)$$

微扰法求解：基态跃迁到激发态的概率为

$$P_{1 \rightarrow 2} = \left| \frac{1}{i\hbar} \int_0^t H'_{21} e^{i\omega_{21} t'} dt' \right|^2 = \left(\frac{2\nu}{\omega} \right)^2 \sin^2 \left(\frac{\omega t}{2} \right)$$

其中 $\omega_{21} = (E_2 - E_1)/\hbar = \omega$. $H'_{21} = \hbar\nu$.

2. 带电一维谐振子在电磁波作用下可以发生跃迁。假设电磁波波长远大于谐振子振幅(可在局部视为匀强电场)，请写出跃迁选择定则。

解：电子在电磁场中会受到电场和磁场的作用。忽略磁场作用，我们只考虑电场的偶极相互作用，视为微扰 $H' = ex\epsilon \cos(\omega t)$. $\epsilon \cos(\omega t)$ 是电磁波的电场强度。

跃迁几率 $P_{n \rightarrow n'}$ 与矩阵元 $|x_{n'n}|^2$ 成正比。当 $|x_{n'n}| = 0$ 时，跃迁几率为 0. 故跃迁几率 $P_{n \rightarrow n'} \neq 0$ 的条件为 $|x_{n'n}| \neq 0$

$$x_{n'n} = (\phi_{n'}, x\phi_n)$$

在线性谐振子的情况下，利用

$$x\phi_n = \frac{1}{\alpha} \left[\sqrt{\frac{n}{2}} \phi_{n-1} + \sqrt{\frac{n+1}{2}} \phi_{n+1} \right]$$

得到

$$x_{n'n} = \frac{1}{\sqrt{2\alpha}} [\sqrt{n} \delta_{n',n-1} + \sqrt{n+1} \delta_{n',n+1}]$$

可见，要使 $|x_{n'n}| \neq 0$ ，必须

$$n' = n - 1 \text{ or } n' = n + 1$$

即

$$\Delta n = \pm 1$$

3. 氢原子处于基态，受到脉冲电场 $\vec{\epsilon}(t) = \vec{\epsilon}_0 \delta(t)$ 的作用。计算它跃迁到各个激发态的几率。

解：自由氢原子的哈密顿量记为 H_0 。以 $\vec{\epsilon}$ 的方向为 z 轴，则微扰为

$$H' = e\epsilon(t) \cdot \vec{r} = e\epsilon_0 z\delta(t). \quad (1)$$

初始条件为

$$\psi(t=0^-) = \psi_{100}(\vec{r}) \rightarrow C_n(0^-) = \delta_{n1} \quad (2)$$

t 时刻处于 $n = (n, l, m)$ 态的几率幅为

$$C_n(t) = \frac{1}{i\hbar} \int_0^t e\epsilon_0 z_{n1} \delta(\tau) e^{i(E_n - E_1)\tau/\hbar} d\tau \quad (3)$$

这里 $z_{n1} = \psi_n^+ z \psi_1$, n 表示一组好量子数 (n, l, m) .

再对 t 积分, 由 $t = 0^- \rightarrow t > 0$, 既得

$$C_n(t) = \frac{e\epsilon_0}{i\hbar} z_{n1}, \quad (4)$$

因此 $t > 0$ 时 (即脉冲电场作用后) 电子跃迁到 ψ_n 态概率为

$$P_n = |C_n(t)|^2 = \left(\frac{e\epsilon}{\hbar}\right)^2 |z_{n1}|^2 \quad (5)$$

选择定则就是 z_{n1} 不为零的条件。根据

$$\cos \theta Y_{lm} = a Y_{l+1,m} + b Y_{l-1,m} \quad (6)$$

我们知道选择定则 ($\Delta l = \pm 1$, $\Delta m = 0$), 终态量子数必须是

$$(nlm) = (n10) \quad (7)$$

即电子只能跃迁到 np 态 ($l = 1$), 而且磁量子数 $m = 0$.