

# Homework12 答案

December 9, 2020

1. 某二能级系统的能量为 $E_1, E_2$ , 非简并。在能量表象下, 其矩阵是对角矩阵。现在考虑加上微扰 $H'$ , 其矩阵为

$$H' = \begin{bmatrix} a & b \\ b & a \end{bmatrix}$$

试求能级的精确解, 再利用微扰法计算能级到二级近似, 波函数到一级近似。

解: (1) 求能级精确解。设 $H$ 的本征矢为 $\begin{pmatrix} c_1 \\ c_2 \end{pmatrix}$ , 对应的本征值为 $E$ , 则本征方程为

$$\begin{pmatrix} E_1 + a & b \\ b & E_2 + a \end{pmatrix} \begin{pmatrix} c_1 \\ c_2 \end{pmatrix} = E \begin{pmatrix} c_1 \\ c_2 \end{pmatrix}$$

解得

$$\begin{aligned} E'_1 &= \frac{1}{2}(E_1 + E_2 + 2a - \sqrt{(E_1 - E_2)^2 + 4b^2}) \\ E'_2 &= \frac{1}{2}(E_1 + E_2 + 2a + \sqrt{(E_1 - E_2)^2 + 4b^2}) \end{aligned}$$

如果 $|b| \ll |E_1 - E_2|$ , 则能级近似为(假设 $E_1 < E_2$ )

$$\begin{aligned} E'_1 &\approx E_1 + a - \frac{b^2}{E_2 - E_1} \\ E'_2 &\approx E_2 + a + \frac{b^2}{E_2 - E_1} \end{aligned}$$

(2) 微扰论求解。利用非简并微扰论二级近似公式

$$E'_n = E_n + H'_{nn} + \sum_k' \frac{|H'_{kn}|^2}{E_n - E_k}$$

得到

$$\begin{aligned} E'_1 &\approx E_1 + a - \frac{b^2}{E_2 - E_1} \\ E'_2 &\approx E_2 + a + \frac{b^2}{E_2 - E_1} \end{aligned}$$

波函数一级近似项为

$$\psi_n^{(1)} = \sum_k \frac{H'_{kn}}{E_n - E_k} \psi_k^{(0)}$$

$$\psi_1^{(1)} = \frac{H'_{21}}{E_1 - E_2} \psi_2^{(0)} = \frac{b}{E_1 - E_2} \psi_2^{(0)} \quad (1)$$

$$\psi_2^{(1)} = \frac{H'_{12}}{E_2 - E_1} \psi_1^{(0)} = \frac{b}{E_2 - E_1} \psi_1^{(0)} \quad (2)$$

把  $\psi_2^{(0)} = (0, 1)^T$ ,  $\psi_1^{(0)} = (1, 0)^T$  带入 (1), (2) 式, 得到:

$$\psi_1^{(1)} = \begin{pmatrix} 0 \\ \frac{b}{E_1 - E_2} \end{pmatrix} \quad (3)$$

$$\psi_2^{(1)} = \begin{pmatrix} \frac{b}{E_2 - E_1} \\ 0 \end{pmatrix} \quad (4)$$

所以:

$$\psi_1 = \psi_1^{(0)} + \psi_1^{(1)} = \begin{pmatrix} 1 \\ \frac{b}{E_1 - E_2} \end{pmatrix} \quad (5)$$

$$\psi_2 = \psi_2^{(0)} + \psi_2^{(1)} = \begin{pmatrix} \frac{b}{E_2 - E_1} \\ 1 \end{pmatrix} \quad (6)$$

2 无穷深势阱(宽度为a), 在中点位置受到微扰  $H'$ , 强度为  $\gamma$  的 dirac 函数。求各能级的变化到一级。并讨论微扰方法可行的条件。

解: 设势场为

$$V(x) = \begin{cases} \infty, & x < 0, x > a \\ 0, & 0 \leq x \leq a \end{cases}$$

微扰为

$$H' = \gamma \delta(x - \frac{a}{2})$$

$H^{(0)}$  的本征值和波函数为

$$E_n^{(0)} = \frac{n^2 \pi^2 \hbar^2}{2ma^2}$$

$$\psi_n^{(0)} = \sqrt{\frac{2}{a}} \sin \frac{n\pi}{a} x, \quad 0 \leq x \leq a$$

$$n = 1, 2, \dots$$

能级的一级修正为

$$\begin{aligned} E_n^{(1)} &= \langle n|H'|n\rangle \\ &= \frac{2\gamma}{a} \int_0^a \sin^2 \frac{n\pi x}{a} \delta(x - \frac{a}{2}) dx \\ &= \frac{2\gamma}{a} \sin^2 \frac{n\pi}{2} \end{aligned}$$

为了使微扰方法可行，须有

$$E_n^{(1)} \ll E_n^{(0)}$$

当n为偶数时， $E_n^{(1)} = 0$ ，不论 $\gamma$ 取多大均满足；当n为奇数时， $E_n^{(1)} = \frac{2\gamma}{a}$ ，

$$\begin{aligned} \frac{2\gamma}{a} &\ll \frac{n^2 \pi^2 \hbar^2}{2ma^2} \\ \gamma &\ll \frac{\pi^2 \hbar^2}{4ma} \end{aligned}$$

因此必须有

$$\gamma \ll \frac{\pi^2 \hbar^2}{4ma}$$

3.球面上带电粒子（又称三维转子）在磁场（z方向）中的哈密顿量可以写为 $H = kL^2 + \omega L_z$ （因为 $L_z$ 正比于磁矩，后者是磁矩的势能）。现在加上x方向微弱磁场，可以认为是加上 $H' = \lambda L_x$ （a）利用微扰法求能级到二级近似。（b）想办法严格求解。（提示：寻找一个方向 $\vec{n}$ ，使得 $L_n$ 正比于 $\omega L_z + \lambda L_x$ ）

解：（a）因为H能级全部非简并，可以直接用非简并微扰来处理。H的共同本征态为 $|l, m\rangle$ ，能级的零级修正为

$$E_{lm}^{(0)} = l(l+1)k\hbar^2 + m\omega\hbar$$

在 $H'$ 的微扰下，能级的一级修正

$$E_{l,m}^{(1)} = \langle l, m|H'|l, m\rangle = 0$$

二级修正为

$$E_{l,m}^{(2)} = \sum'_{l',m'} \frac{|H'_{(l',m'),(l,m)}|^2}{E_{l,m}^{(0)} - E_{l',m'}^{(0)}}$$

利用关系式

$$\langle l', m'|L_x|l, m\rangle = \frac{\hbar}{2} \sqrt{(l+m)(l-m+1)} \delta_{l,l'} \delta_{m-1,m'} + \frac{\hbar}{2} \sqrt{(l-m)(l+m+1)} \delta_{l,l'} \delta_{m+1,m'}$$

我们得到

$$E_{l,m}^{(2)} = \frac{\lambda^2 \hbar}{4\omega} [(l+m)(l-m+1) - (l-m)(l+m+1)] = \frac{m\lambda^2 \hbar}{2\omega}$$

因此，能级的二级近似为

$$E_{l,m} \approx E_{l,m}^{(0)} + E_{l,m}^{(1)} + E_{l,m}^{(2)} = l(l+1)k\hbar^2 + m\omega\hbar + \frac{m\lambda^2 \hbar}{2\omega}$$

(b) 取  $\gamma = \sqrt{\omega^2 + \lambda^2}$ ,  $L_n = \frac{\omega}{\gamma} L_z + \frac{\lambda}{\gamma} L_x$ . 令  $\cos\theta = \frac{\omega}{\gamma}$ ,  $\sin\theta = \frac{\lambda}{\gamma}$ . 可知,  $L_n$  为  $\vec{L}$  在  $\vec{n} = (\theta, 0)$  方向的投影。哈密顿量为

$$\tilde{H} = H + H' = k\vec{L}^2 + \gamma L_n$$

对应本征值分别为

$$\begin{aligned} E_{l,m} &= l(l+1)k\hbar^2 + m\hbar\sqrt{\omega^2 + \lambda^2} \\ &\approx l(l+1)k\hbar^2 + m\omega\hbar\left(1 + \frac{\lambda^2}{2\omega^2} + \dots\right) \end{aligned}$$