

階愈接近（或 $|\varphi_p\rangle$ 愈靠近 $|\varphi_n\rangle$ ），則修正項含有狀態 $|\varphi_p\rangle$ 的成分也就愈大。

(二) 二級修正（求得能量 ε_2 之形式）：

將式(9.15)投影在 $|\varphi_n\rangle$ 上，得

$$\langle \varphi_n | \hat{H}_0 - E_n^0 | 2 \rangle + \langle \varphi_n | \hat{V} - \varepsilon_1 | 1 \rangle - \varepsilon_2 \langle \varphi_n | \varphi_n \rangle = 0 \quad (9.43)$$

$$E_n^0 \langle \varphi_n | 2 \rangle - E_n^0 \langle \varphi_n | 2 \rangle + \langle \varphi_n | \hat{V} | 1 \rangle - \varepsilon_1 \langle \varphi_n | 1 \rangle - \varepsilon_2 = 0 \quad (9.44)$$

由式(9.41)，故

$$\begin{aligned} \varepsilon_2 &= \langle \varphi_n | \hat{V} | 1 \rangle \\ &= \langle \varphi_n | \hat{V} | \sum_{p \neq n} \sum_i \frac{\langle \varphi_p^i | \hat{V} | \varphi_n \rangle}{E_n^0 - E_p^0} | \varphi_p^i \rangle = \sum_{p \neq n} \sum_i \frac{|\langle \varphi_p^i | \hat{V} | \varphi_n \rangle|^2}{E_n^0 - E_p^0} \end{aligned} \quad (9.45)$$

所以能量修正為

$$\begin{aligned} E_n(\lambda) &= \varepsilon_0 + \lambda \varepsilon_1 + \lambda^2 \varepsilon_2 + O(\lambda^3) \\ &= E_n^0 + \lambda \langle \varphi_n | \hat{V} | \varphi_n \rangle + \lambda^2 \sum_{p \neq n} \sum_i \frac{|\langle \varphi_p^i | \hat{V} | \varphi_n \rangle|^2}{E_n^0 - E_p^0} + O(\lambda^3) \end{aligned} \quad (9.46)$$

$$E_n = E_n^{(0)} + H'_{nn} + \sum_{p \neq n} \frac{|H'_{pn}|^2}{E_n^{(0)} - E_p^{(0)}} \quad (\text{二級修正}) \quad (9.47)$$

在能量二級修正上，若 \hat{H}' 在 $|\varphi_p\rangle$ 與 $|\varphi_n\rangle$ 之間造成的耦合愈強，或者 E_p^0 與 E_n^0 愈接近（即 $|\varphi_p\rangle$ 愈靠近 $|\varphi_n\rangle$ ），則引起的排斥反而愈大。因由第三項之分母值知，若狀態 $|\varphi_p\rangle$ 在原狀態 $|\varphi_n\rangle$ 之上，即

$E_p^0 > E_n^0$ （原能量值），則修正能量 E_n 反而降低，變得較小
反之，

$E_p^0 < E_n^0$ （原能量值），則修正能量 E_n 反而升高，變得較大

對於二級波函數的修正，因不常用到，故在此省略其討論。

解 對邊界位於 $\pm L/2$ 的位能井而言，

$$\varphi_{2n-1}(x) = \sqrt{\frac{2}{L}} \cos \frac{(2n-1)\pi x}{L} \quad E_{2n-1}^{(0)} = \frac{\pi^2 \hbar^2}{2mL^2} (2n-1)^2 \quad \text{且為奇數} (n \text{ 為整數})$$

$$\varphi_{2n}(x) = \sqrt{\frac{2}{L}} \cos \frac{2n\pi x}{L} \quad E_{2n}^{(0)} = \frac{\pi^2 \hbar^2}{2mL^2} (2n)^2 \quad \text{且為偶數} (n \text{ 為整數})$$

$$\text{微擾為} \quad \begin{cases} \hat{H}' = V_0 & , \quad -a/2 \leq x \leq 0 \\ \hat{H}' = -V_0 & , \quad 0 < x \leq a/2 \end{cases}$$

故一級修正能量為

$$\begin{aligned} E_n^{(1)} &= \langle \varphi_n | \hat{H}' | \varphi_n \rangle = V_0 \int_{-a/2}^0 \langle \varphi_n | x \rangle \langle x | \varphi_n \rangle dx - V_0 \int_0^{a/2} \langle \varphi_n | x \rangle \langle x | \varphi_n \rangle dx \\ &= V_0 \int_{-a/2}^0 \varphi_n^2(x) dx - V_0 \int_0^{a/2} \varphi_n^2(x) dx \end{aligned}$$

對奇數而言，

$$E_n^{(1)} = V_0 \cdot \frac{2}{L} \left[\int_{-a/2}^0 \cos^2 \frac{(2n-1)\pi x}{L} dx - \int_0^{a/2} \cos^2 \frac{(2n-1)\pi x}{L} dx \right] = 0$$

對偶數而言，

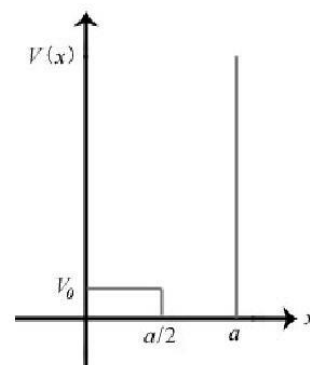
$$E_n^{(1)} = V_0 \cdot \frac{2}{L} \left[\int_{-a/2}^0 \cos^2 \frac{(2n-1)\pi x}{L} dx - \int_0^{a/2} \cos^2 \frac{(2n-1)\pi x}{L} dx \right] = 0$$

所以，若僅修正至一級，固有能量與未受微擾時一樣。

問題 9.4

質量為 m 的粒子，在不對稱的一維盒子中（如圖）

- 利用一級微擾理論，計算粒子的固有能量。
- 波函數的一級修正項為何？
- 若此例子是個電子，與未受微擾的系統相比較，在這樣的微擾系統中，頻率會如何發射？
- V_0 的最小假設是多少才會合適？



解 (a) 一級能量修正為

$$\begin{aligned} E_n^{(1)} &= \langle \varphi_n^{(0)} | \hat{H}' | \varphi_n^{(0)} \rangle = V_0 \int_0^{L/2} \frac{L}{2} \sin^2 \frac{n\pi x}{L} dx \\ &= \frac{V_0}{L} \int_0^{L/2} (1 - \cos \frac{2n\pi x}{L}) dx = \frac{V_0}{2} \end{aligned}$$

(b) 因

$$\begin{aligned} \langle \varphi_\ell^{(0)} | \hat{H}' | \varphi_n^{(0)} \rangle &= V_0 \int_0^{L/2} \frac{L}{2} \sin \frac{\ell\pi x}{L} \sin \frac{n\pi x}{L} dx \\ &= \frac{V_0}{L} \int_0^{L/2} (\cos \frac{(\ell-n)\pi x}{L} - \cos \frac{(\ell+n)\pi x}{L}) dx \\ &= \frac{V_0}{\pi} \left[\frac{\sin \frac{(\ell-n)\pi}{2}}{\ell-n} - \frac{\sin \frac{(\ell+n)\pi}{2}}{\ell+n} \right] \end{aligned}$$

故一級波函數修正為

$$\varphi_n^{(1)} = \frac{V_0}{\pi E_1} \sum_{\ell \neq n} \frac{1}{n^2 - \ell^2} \left[\frac{\sin \frac{(\ell-n)\pi}{2}}{\ell-n} - \frac{\sin \frac{(\ell+n)\pi}{2}}{\ell+n} \right] \sqrt{\frac{2}{L}} \sin \frac{\ell\pi x}{L}$$

(c) $E_n = E_n^{(0)} + \frac{V_0}{2}$ ，與 $E_n^{(0)}$ 只差一個常數 $\frac{V_0}{2}$

所以

$$E_n - E_n' = E_n^{(0)} - E_n'^{(0)}$$

即

$$\Delta E_n = h\nu_n = h\nu_n^{(0)} = \Delta E_n^{(0)} \Rightarrow \nu_n = \nu_n^{(0)}$$

無論系統有無受到常微擾的作用，電子發射出來的頻率均相同。

(d) 能夠造成微擾的條件為

$$V_0 \cdot \frac{1}{2} \ll E_1^{(0)} = \frac{\pi^2 \hbar^2}{2mL^2}$$

若微擾寬度 $L/2$ 變小時，則高度 V_0 可增高，但 V_0 與寬度比（譬如 $1/2$ ）乘積需遠小於基態能量。