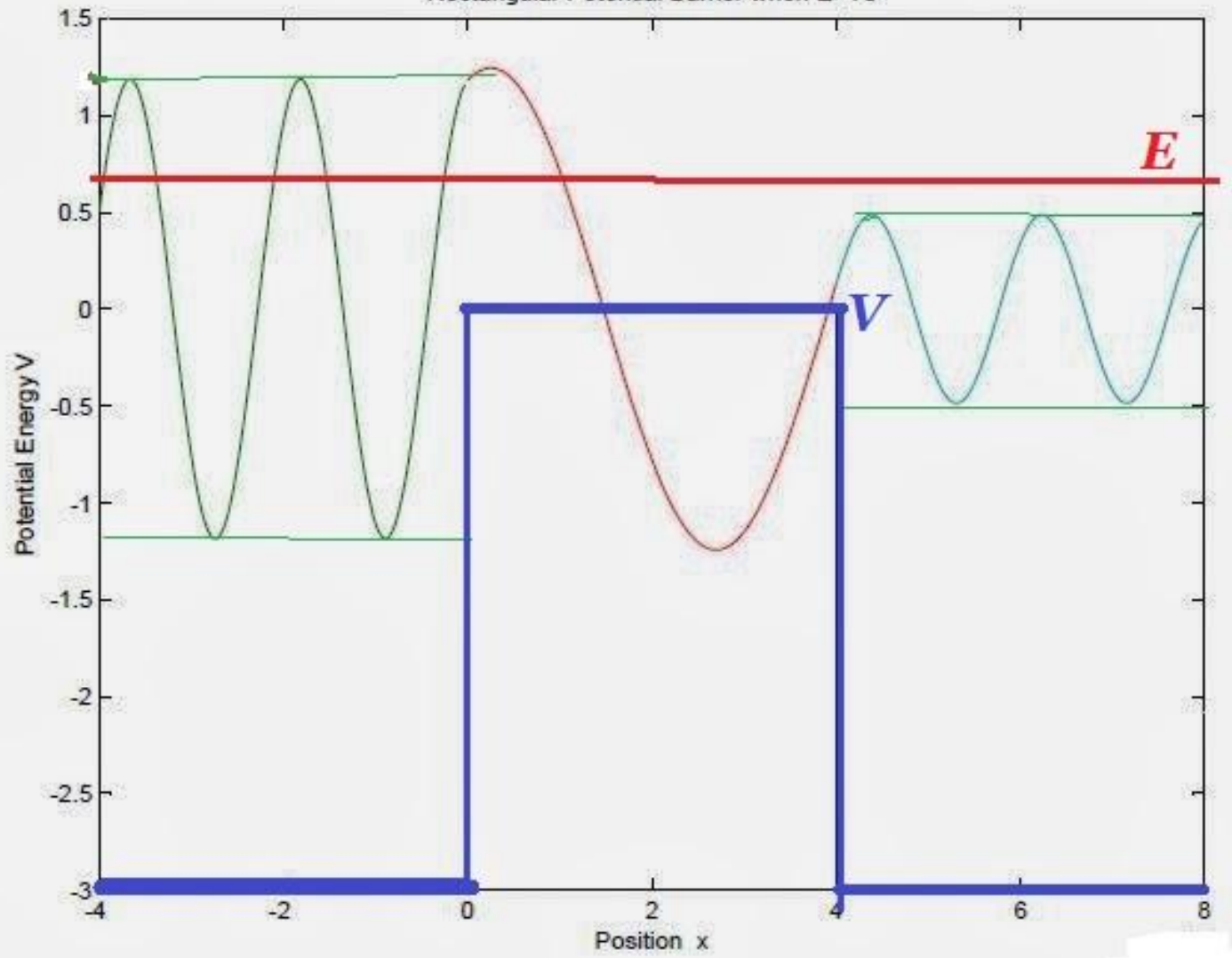


Rectangular Potential Barrier when $E > V_0$



5.3 位能障礙 (共振散射、穿隧效應)

若有一能量為 E 的質點，自左向右運動，當它通過位能為 V_0 的障礙時，將視 E 與 V_0 的相對大小，而會有兩種情況發生：

(一) $E > V_0$ (共振)：

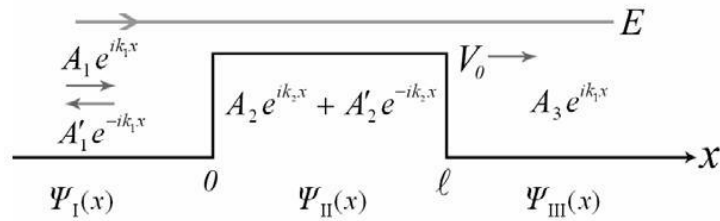


圖 5.11

在此情況下，三個區域的波函數，將均為震盪解形式，即

$$\begin{aligned}\Psi_{\text{I}}(x) &= A_1 e^{ik_1 x} + A'_1 e^{-ik_1 x} \\ \Psi_{\text{II}}(x) &= A_2 e^{ik_2 x} + A'_2 e^{-ik_2 x} \\ \Psi_{\text{III}}(x) &= A_3 e^{ik_1 x}\end{aligned}\quad (5.37)$$

其中由式(5.6)

$$k_1 = \frac{\sqrt{2mE}}{\hbar}, \quad k_2 = \frac{\sqrt{2m(E-V_0)}}{\hbar}\quad (5.38)$$

上式三個波函數內，共含有五個位知數 (A_1 、 A'_1 、 A_2 、 A'_2 與 A_3)，但因只有在 $x=0$ 與 l 處，所對應之波函數，與波函數導數皆須連續，一共僅有四個邊界條件可茲使用，故無法準確解得各未知數，然而，仍可求得彼此之間的相對強度。

• 在 $x=l$ 處

$$\Psi_{\text{II}}(l) = A_2 e^{ik_2 l} + A'_2 e^{-ik_2 l} = \Psi_{\text{III}}(l) = A_3 e^{ik_1 l}\quad (5.39)$$

$$\Psi'_{\text{II}}(l) = ik_2 A_2 e^{ik_2 l} - ik_2 A'_2 e^{-ik_2 l} = \Psi'_{\text{III}}(l) = ik_1 A_3 e^{ik_1 l}\quad (5.40)$$

$$(5.39) \cdot ik_2 + (5.40) \quad \Rightarrow A_2 = \frac{k_1 + k_2}{2k_2} A_3 e^{i(k_1 - k_2)l}\quad (5.41)$$

$$(5.39) \cdot ik_2 - (5.40) \quad \Rightarrow A'_2 = \frac{k_2 - k_1}{2k_2} A_3 e^{i(k_1 + k_2)l}\quad (5.42)$$

• 在 $x=0$ 處

$$\Psi_{\text{I}}(0) = A_1 + A'_1 = \Psi_{\text{II}}(0) = A_2 + A'_2 \quad (5.43)$$

$$\Psi'_{\text{I}}(0) = ik_1 A_1 - ik_1 A'_1 = \Psi'_{\text{II}}(0) = ik_2 A_2 - ik_2 A'_2 \quad (5.44)$$

$$(5.43) \cdot ik_1 + (5.44) \quad \Rightarrow A_1 = \frac{k_1 + k_2}{2k_1} A_2 + \frac{k_1 - k_2}{2k_1} A'_2 \quad (5.45)$$

$$(5.43) \cdot ik_1 - (5.44) \quad \Rightarrow A'_1 = \frac{k_1 - k_2}{2k_1} A_2 + \frac{k_1 + k_2}{2k_1} A'_2 \quad (5.46)$$

所以，利用式(5.41) 與(5.42)，將可以 A_3 表 A_1 與 A'_1 ，因

$$\begin{aligned} A_1 &= \frac{e^{ik_1 \ell}}{4k_1 k_2} [(k_1 + k_2)^2 e^{-ik_2 \ell} - (k_1 - k_2)^2 e^{ik_2 \ell}] A_3 \\ &= e^{ik_1 \ell} \left[\cos k_2 \ell - i \frac{k_1^2 + k_2^2}{2k_1 k_2} \sin k_2 \ell \right] A_3 \end{aligned} \quad (5.47)$$

及

$$\begin{aligned} A'_1 &= \frac{e^{ik_1 \ell}}{4k_1 k_2} [(k_1^2 - k_2^2) e^{-ik_2 \ell} + (k_2^2 - k_1^2) e^{ik_2 \ell}] A_3 \\ &= e^{ik_1 \ell} \cdot \frac{i(k_2^2 - k_1^2)}{2k_1 k_2} \cdot \sin k_2 \ell \cdot A_3 \end{aligned} \quad (5.48)$$

則振幅 A'_1 與 A_1 之平方比，稱為**反射率**，且

$$R \equiv \left| \frac{A'_1}{A_1} \right|^2 = \frac{(k_2^2 - k_1^2)^2 \sin^2 k_2 \ell}{4k_1^2 k_2^2 + (k_2^2 - k_1^2)^2 \sin^2 k_2 \ell} \quad (5.49)$$

則振幅 A_3 與 A_1 之平方比，稱為**穿透率**，且

$$T \equiv \left| \frac{A_3}{A_1} \right|^2 = \frac{4k_1^2 k_2^2}{4k_1^2 k_2^2 + (k_2^2 - k_1^2)^2 \sin^2 k_2 \ell} \quad (5.50)$$

且 $R + T = 1$ 。或以能量 E 與位能 V_0 表示成

$$\begin{aligned} T &= 4E(E - V_0) / [4E(E - V_0) + V_0^2 \sin^2 \left(\frac{\sqrt{2m(E - V_0)}}{\hbar} \ell \right)] \\ &= 1 / \left[1 + \frac{V_0^2}{4E(E - V_0)} \sin^2 \left(\frac{\sqrt{2m(E - V_0)}}{\hbar} \ell \right) \right] \end{aligned} \quad (5.51)$$

$$\begin{aligned}
 T &= 4E(V_0 - E) / [4E(V_0 - E) + V_0^2 \sinh^2(\frac{\sqrt{2m(V_0 - E)}}{\hbar} \ell)] \\
 &= 1 / [1 + \frac{1}{4} \frac{V_0^2}{E(V_0 - E)} \sinh^2(\rho \ell)]
 \end{aligned} \tag{5.56}$$

此式一般而言， $T \neq 0$ 也就是說，縱使總能量 E 低於位能 V_0 時，仍有可能穿越位能障礙，此謂之穿隧（*tunneling*）效應。

若 $\rho \ell \gg 1$ ，

$$\sinh(\rho \ell) = \frac{1}{2}(e^{\rho \ell} - e^{-\rho \ell}) \sim \frac{1}{2} \cdot e^{\rho \ell} \tag{5.57}$$

則，**穿透率**可簡化為

$$T \cong 4E(V_0 - E) / V_0^2 \cdot \frac{1}{4} e^{2\rho \ell} = \frac{16E(V_0 - E)}{V_0^2} e^{-2\rho \ell} \tag{5.58}$$

附 註

經由一維問題的探討，我們可以得知一些有關粒子具有波動性質的重要資訊，整理如下：

1. 當 $E > V(x)$ ，波函數呈現振盪的型式；當 $E < V(x)$ ，波函數則呈現指數衰減。
2. **當一粒子被局限在空間中的某區域，便會產生束縛態的波函數。粒子只能具有某些特定能量，而這些能量值，是由位能井的深度來決定。**
3. 量子波動在遇到位能屏障時，會發生反射和穿透；這行為與古典波動非常類似。
4. 質點可以穿透在古典物理中的禁區，而且出現在，原本沒有足夠能量越過之位能屏障的另一邊。