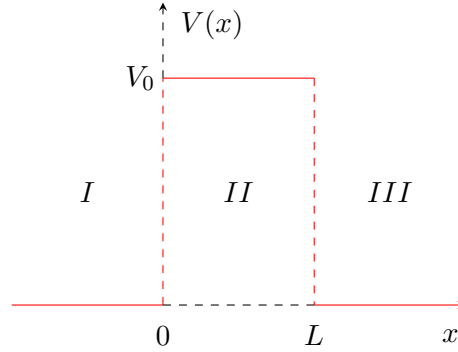


Corso di

MECCANICA QUANTISTICA

Barriera di potenziale



L'equazione di Schrödinger nelle zone I e III dà

$$\frac{d^2\psi_{I,III}}{dx^2} + \frac{2m}{\hbar^2}E\psi_{I,III} = 0 ,$$

nella zona II

$$\frac{d^2\psi_{II}}{dx^2} + \frac{2m}{\hbar^2}(E - V_0)\psi_{II} = 0 .$$

1 Caso $E > V_0$

Supponendo $E > V_0$ e nella zona III solo onde progressive, si ha

$$\begin{aligned} \psi_I &= Ae^{ikx} + Be^{-ikx} , & \psi'_I &= ik(Ae^{ikx} - Be^{-ikx}) , & j_I &= \frac{\hbar k}{m} (|A|^2 - |B|^2) , \\ \psi_{II} &= Ce^{ik_1x} + De^{-ik_1x} , & \psi'_{II} &= ik_1(Ce^{ik_1x} - De^{-ik_1x}) , & j_{II} &= \frac{\hbar k_1}{m} (|C|^2 - |D|^2) , \\ \psi_{III} &= Fe^{ikx} , & \psi'_{III} &= ikFe^{ikx} , & j_{III} &= \frac{\hbar k}{m} |F|^2 , \end{aligned}$$

avendo posto $k = \sqrt{2mE}/\hbar$ e $k_1 = \sqrt{2m(E - V_0)}/\hbar$. Dal raccordo nei punti $x = 0$ e $x = L$ seguono i due sistemi

$$\left\{ \begin{array}{l} A + B = C + D \\ k(A - B) = k_1(C - D) \end{array} \right. , \quad \left\{ \begin{array}{l} Ce^{ik_1L} + De^{-ik_1L} = Fe^{ikL} \\ k_1(Ce^{ik_1L} - De^{-ik_1L}) = kFe^{ikL} \end{array} \right. . \quad (1)$$

Dal secondo sistema in (1) si ha

$$\left\{ \begin{array}{l} 2Ce^{ik_1L} = \frac{k_1+k}{k_1} Fe^{ikL} \\ 2De^{-ik_1L} = \frac{k_1-k}{k_1} Fe^{ikL} \end{array} \right. , \quad \text{cioè:} \quad \left\{ \begin{array}{l} F = \frac{2k_1}{k_1+k} e^{i(k_1-k)L} C \\ D = \frac{k_1-k}{k_1+k} e^{2ik_1L} C \end{array} \right. .$$

Sostituendo l'ultima espressione di D nel primo sistema in (1) si ottiene

$$A = \frac{1}{2k(k+k_1)} \left[(k+k_1)^2 - (k-k_1)^2 e^{2ik_1L} \right] C , \quad B = \frac{k-k_1}{2k} \left(1 - e^{2ik_1L} \right) C .$$

Quindi alla fine si ha

$$\frac{B}{A} = \frac{(k^2 - k_1^2)(1 - e^{2ik_1L})}{(k + k_1)^2 - (k - k_1)^2 e^{2ik_1L}}, \quad \frac{C}{A} = \frac{2k(k + k_1)}{(k + k_1)^2 - (k - k_1)^2 e^{2ik_1L}},$$

$$\frac{D}{A} = \frac{2k(k_1 - k)e^{2ik_1L}}{(k + k_1)^2 - (k - k_1)^2 e^{2ik_1L}}, \quad \frac{F}{A} = \frac{4kk_1 e^{i(k_1 - k)L}}{(k + k_1)^2 - (k - k_1)^2 e^{2ik_1L}}.$$

Passando al quadrato dei moduli si ottiene

$$\left| \frac{B}{A} \right|^2 = \frac{(k^2 - k_1^2)^2 \sin^2 k_1 L}{4k^2 k_1^2 + (k^2 - k_1^2)^2 \sin^2 k_1 L}, \quad \left| \frac{C}{A} \right|^2 = \frac{k^2 (k + k_1)^2}{4k^2 k_1^2 + (k^2 - k_1^2)^2 \sin^2 k_1 L},$$

$$\left| \frac{D}{A} \right|^2 = \frac{k^2 (k - k_1)^2}{4k^2 k_1^2 + (k^2 - k_1^2)^2 \sin^2 k_1 L}, \quad \left| \frac{F}{A} \right|^2 = \frac{4k^2 k_1^2}{4k^2 k_1^2 + (k^2 - k_1^2)^2 \sin^2 k_1 L}.$$

Si noti che

$$J_I = J_{II} = J_{III} = \frac{\hbar}{m} \frac{4k^3 k_1^2}{4k^2 k_1^2 + (k^2 - k_1^2)^2 \sin^2 k_1 L} |A|^2.$$

I coefficienti di riflessione R e di trasmissione T sono dati da

$$R = \left| \frac{B}{A} \right|^2 = \frac{V_0^2 \sin^2 k_1 L}{4E(E - V_0) + V_0^2 \sin^2 k_1 L}, \quad T = \left| \frac{F}{A} \right|^2 = \frac{4E(E - V_0)}{4E(E - V_0) + V_0^2 \sin^2 k_1 L}, \quad R + T = 1.$$

2 Caso $E = V_0$

Per $E = V_0$ nella zona II si ha

$$\frac{d^2 \psi_{II}}{dx^2} = 0 \implies \psi_{II} = Cx + D, \quad j_{II} = \frac{\hbar}{m} \text{Im}(CD^*).$$

Le condizioni di continuità danno

$$\begin{cases} A + B = D \\ ik(A - B) = C \end{cases}, \quad \begin{cases} CL + D = F e^{ikL} \\ C = ikF e^{ikL} \end{cases}.$$

da cui

$$\frac{B}{A} = -\frac{ikL}{2 - ikL}, \quad \frac{C}{A} = \frac{2ik}{2 - ikL}, \quad \frac{D}{A} = \frac{2(1 - ikL)}{2 - ikL}, \quad \frac{F}{A} = \frac{2e^{-ikL}}{2 - ikL},$$

$$J_I = J_{II} = J_{III} = \frac{\hbar}{m} \frac{4k}{4 + k^2 L^2} |A|^2.$$

I coefficienti R e T sono

$$R = \left| \frac{B}{A} \right|^2 = \frac{k^2 L^2}{4 + k^2 L^2} = \left(1 + \frac{2\hbar^2}{mV_0 L^2} \right)^{-1}, \quad T = \left| \frac{F}{A} \right|^2 = \frac{4}{4 + k^2 L^2} = \left(1 + \frac{mV_0 L^2}{2\hbar^2} \right)^{-1}.$$

Queste formule si trovano come caso limite del caso precedente.

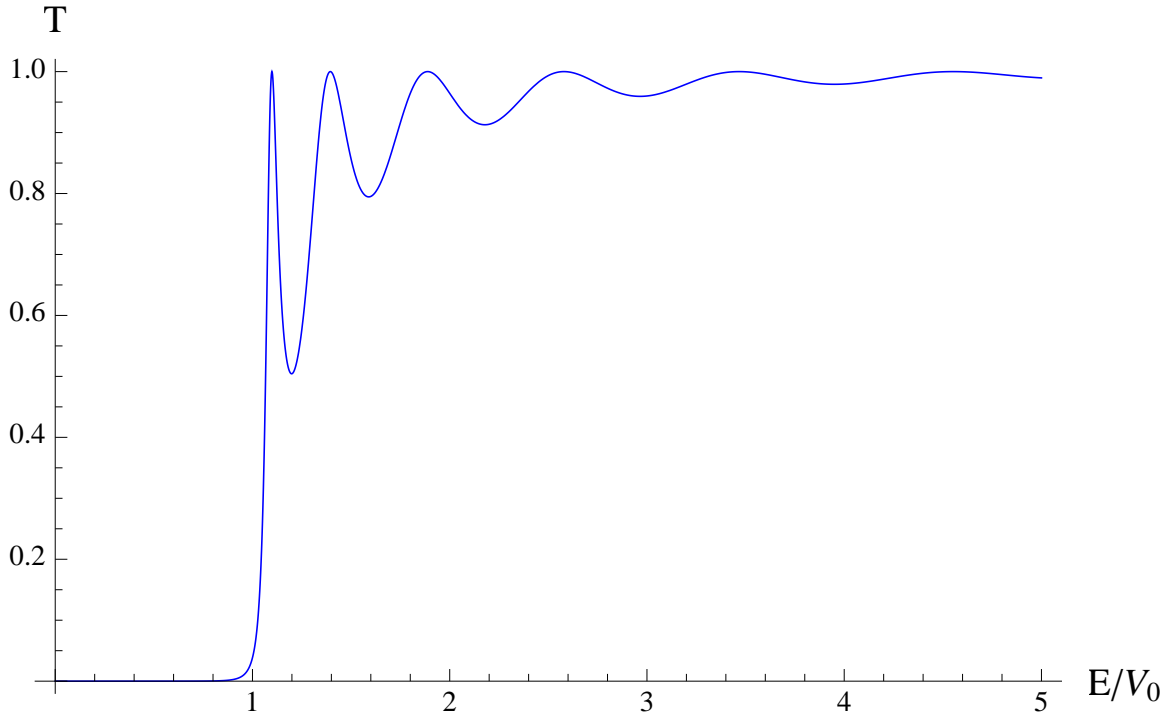


Figura 1: Coefficiente di trasmissione T in funzione di E/V_0 per $\frac{L}{\hbar}\sqrt{2mV_0} = 10$.

3 Caso $E < V_0$

Il caso $E < V_0$ si ottiene dal caso $E > V_0$ ponendo $k = -i\bar{k}$ dove $\bar{k} = \sqrt{2m(V_0 - E)}/\hbar$. Perciò, ricordando che $\sin(-i\bar{k}L) = -i \sinh \bar{k}L$, si ha

$$\begin{aligned} \left| \frac{B}{A} \right|^2 &= \frac{(k^2 + \bar{k}^2)^2 \sinh^2 \bar{k}L}{4k^2\bar{k}^2 + (k^2 + \bar{k}^2)^2 \sin^2 \bar{k}L}, & \left| \frac{C}{A} \right|^2 &= \frac{k^2 (k^2 + \bar{k}^2) e^{-2\bar{k}L}}{4k^2\bar{k}^2 + (k^2 + \bar{k}^2)^2 \sinh^2 \bar{k}L}, \\ \left| \frac{D}{A} \right|^2 &= \frac{k^2 (k^2 + \bar{k}^2) e^{2\bar{k}L}}{4k^2\bar{k}^2 + (k^2 + \bar{k}^2)^2 \sinh^2 \bar{k}L}, & \left| \frac{F}{A} \right|^2 &= \frac{4k^2\bar{k}^2}{4k^2\bar{k}^2 + (k^2 + \bar{k}^2)^2 \sinh^2 \bar{k}L}. \end{aligned}$$

Poiché

$$j_{II} = \frac{2\hbar\bar{k}}{m} \text{Im}(CD^*),$$

si ha

$$J_I = J_{II} = J_{III} = \frac{\hbar}{m} \frac{4k^3\bar{k}^2}{4k^2\bar{k}^2 + (k^2 + \bar{k}^2)^2 \sinh^2 \bar{k}L} |A|^2.$$

I coefficienti di riflessione e di trasmissione sono ora dati da

$$R = \left| \frac{B}{A} \right|^2 = \frac{V_0^2 \sinh^2 \bar{k}L}{4E(V_0 - E) + V_0^2 \sinh^2 \bar{k}L}, \quad T = \left| \frac{F}{A} \right|^2 = \frac{4E(V_0 - E)}{4E(V_0 - E) + V_0^2 \sinh^2 \bar{k}L} = 1 - R.$$

L'andamento del coefficiente di trasmissione T in funzione dell'energia è dato in Figura 1 per il valore della costante adimensionata $\frac{L}{\hbar}\sqrt{2mV_0} = 10$.