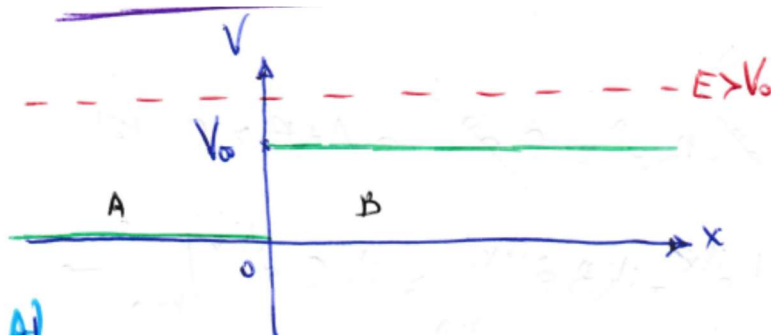


ΒΗΜΑ ΔΥΝΑΜΙΚΟΥ ή ΣΚΑΛΟΠΑΤΙ ΔΥΝΑΜΙΚΟΥ ΑΠΕΙΡΟΥ ΜΗΚΟΥΣ



$$V(x) = \begin{cases} 0, & \text{για } x < 0 \\ V_0, & \text{για } x > 0 \end{cases}$$

A)

• Αν $E > V_0$:

Περιοχή A: Για $x < 0$ είναι $V(x) = 0$ οπότε η ψ_1 Schrodinger δίνει:

$$\frac{\partial^2 \psi_1}{\partial x^2} + \frac{2m}{\hbar^2} (E - V(x)) \psi_1 = 0 \rightarrow \frac{\partial^2 \psi_1}{\partial x^2} + \frac{2mE}{\hbar^2} \psi_1 = 0 \quad k^2 > 0$$

Γεν. λύση: $\psi_1(x) = \underbrace{A e^{ikx}}_{\text{ηλεκτρονίου}} + \underbrace{B e^{-ikx}}_{\text{ανταρρέοντος}} \quad (1)$

Περιοχή B: Για $x > 0$ είναι $V(x) = V_0$ οπότε:

$$\frac{\partial^2 \psi_2}{\partial x^2} + \frac{2m}{\hbar^2} (E - V(x)) \psi_2 = 0 \rightarrow \frac{\partial^2 \psi_2}{\partial x^2} + \frac{2m}{\hbar^2} (E - V_0) \psi_2 = 0 \quad k'^2 > 0$$

(επειδή $E > V_0 \rightarrow E - V_0 > 0$)

Γεν. λύση: $\psi_2(x) = C e^{ik'x} + D e^{-ik'x}$

Επειδή δεν υπάρχει αέριο αριστερά της περιοχής B είναι $D=0$.

Οπότε: $\psi_2(x) = \underset{\text{σταθερά}}{C} e^{ik'x}$ (2)

B) Ρεύμα που εισέρχεται & η διαδρομή: $J = \frac{\hbar k}{m} |A|^2$
↑ κωφασμός περιοχής
← αέριο

Οπότε ο συντελεστής ανάκλασης είναι:

$$R = \frac{J_R}{J_I} = \frac{\frac{\hbar k}{m} |B|^2}{\frac{\hbar k}{m} |A|^2} \rightarrow R = \frac{|B|^2}{|A|^2} \quad (3)$$

και ο συντελεστής διάδοσης είναι:

$$T = \frac{J_T}{J_I} = \frac{\frac{\hbar k'}{m} |C|^2}{\frac{\hbar k}{m} |A|^2} \rightarrow T = \frac{k'}{k} \frac{|C|^2}{|A|^2} \quad (4)$$

Οριακές συνθήκες στο $x=0$:

$$\psi_1(x=0) = \psi_2(x=0) \xrightarrow{(1,2)} A e^{i0} + B e^{-i0} = C e^{i0} \rightarrow A+B=C \quad (5)$$

$$\frac{\partial \psi_1}{\partial x} \Big|_{x=0} = \frac{\partial \psi_2}{\partial x} \Big|_{x=0} \xrightarrow{(1,2)} ikA e^{ikx} - ikB e^{-ikx} \Big|_{x=0} = ik' C e^{ik'x} \Big|_{x=0}$$

$$\rightarrow ikA e^{i0} - ikB e^{-i0} = ik' C e^{i0} \rightarrow kA - kB = k' C \quad (5')$$

$$\rightarrow kA - kB = k'(A+B) \rightarrow (k-k')A = (k+k')B \rightarrow \frac{B}{A} = \frac{k-k'}{k+k'} \quad (6)$$

και (5) $\rightarrow 1 + \frac{B}{A} = \frac{C}{A} \xrightarrow{(6)} \frac{C}{A} = 1 + \frac{k-k'}{k+k'} = \frac{k+k'+k-k'}{k+k'} \rightarrow$

$$\rightarrow \frac{C}{A} = \frac{2k}{k+k'} \quad (7)$$



$$\text{Από: } |B| \rightarrow R = \left(\frac{k-k'}{k+k'} \right)^2 = \left(\frac{\frac{\sqrt{2mE} - \sqrt{2m(E-V_0)}}{\hbar}}{\frac{\sqrt{2mE} + \sqrt{2m(E-V_0)}}{\hbar}} \right)^2$$

$$\rightarrow R = \left(\frac{\sqrt{E} - \sqrt{E-V_0}}{\sqrt{E} + \sqrt{E-V_0}} \right)^2$$

$$\text{και } |A| \rightarrow T = \frac{k'}{k} \left(\frac{2k}{k+k'} \right)^2 = \frac{k'}{k} \frac{4k^2}{(k+k')^2} \rightarrow T = \frac{4kk'}{(k+k')^2} =$$

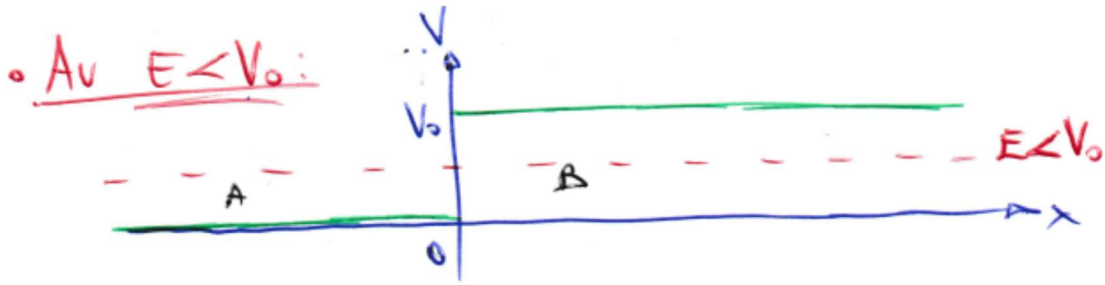
$$= \frac{4 \frac{\sqrt{2mE}}{\hbar} \cdot \frac{\sqrt{2m(E-V_0)}}{\hbar}}{\left(\frac{\sqrt{2mE}}{\hbar} + \frac{\sqrt{2m(E-V_0)}}{\hbar} \right)^2}$$

$$\rightarrow T = \frac{4\sqrt{E} \cdot \sqrt{E-V_0}}{(\sqrt{E} + \sqrt{E-V_0})^2}$$

επομεν: $R+T=1$.

ΜΑΘΗΜΑΤΑ ΕΜC²





Περιοχή A: Για $x < 0$ είναι $V(x) = 0$ οπότε: $k^2 > 0$

$$\frac{\partial^2 \psi_1}{\partial x^2} + \frac{2m}{\hbar^2} (E - V(x)) \psi_1 = 0 \rightarrow \frac{\partial^2 \psi_1}{\partial x^2} + \frac{2m E}{\hbar^2} \psi_1 = 0$$

Γεν. λύση: $\psi_1(x) = A e^{ikx} + B e^{-ikx}$ (1)

Περιοχή B: Για $x > 0$ είναι $V(x) = V_0$ οπότε:

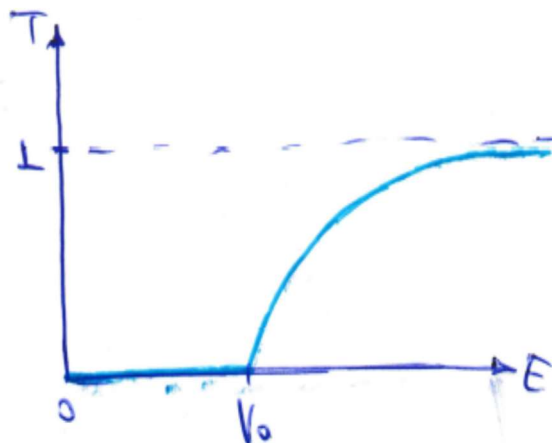
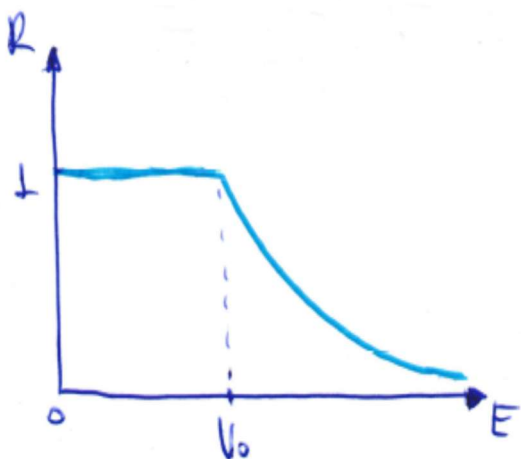
$$\frac{\partial^2 \psi_2}{\partial x^2} + \frac{2m}{\hbar^2} (E - V(x)) \psi_2 = 0 \rightarrow \frac{\partial^2 \psi_2}{\partial x^2} + \frac{2m}{\hbar^2} (E - V_0) \psi_2 = 0$$

επειδή $E < V_0 \rightarrow E - V_0 < 0$

Επειδή $k^2 < 0$ θεωρούμε $k' = i\gamma \rightarrow k'^2 = (i\gamma)^2 = i^2 \gamma^2 = -\gamma^2$.
 οπότε αντικαθιστούμε όπου $k \rightarrow i\gamma$ στα τελικά αποτελέσματα
 \Rightarrow περίπτωση (Α). Δηλαδή τώρα:

$$R = \left(\frac{k - i\gamma}{k + i\gamma} \right)^2 = \frac{(k - i\gamma)(k + i\gamma)}{(k + i\gamma)(k - i\gamma)} \rightarrow \boxed{R = 1}$$

και επειδή $R + T = 1$ θα είναι: $\boxed{T = 0}$



Συγγραφή – Επιμέλεια: Παναγιώτης Φ. Μοίρας

