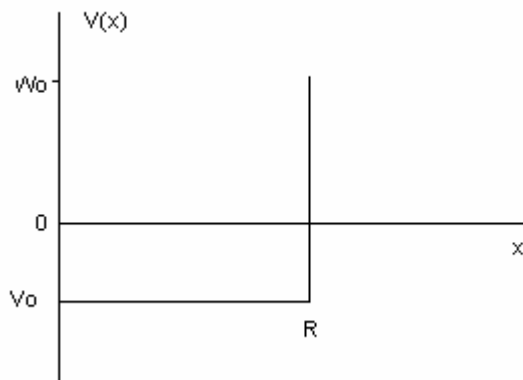


Skica naloge: oblika potenciala



Robni pogoji pri našem problemu so:

$$\psi_1(0) = 0$$

$$\psi_2(\infty) = 0$$

$$\psi_1(R) = \psi_2(R)$$

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \left(\frac{d\psi_2}{dx} - \frac{d\psi_1}{dx} \right) + W_0 \psi_2(R) = 0$$

Valovni števili za območji 1 in 2 sta:

$$k_1 = \frac{1}{\hbar} \sqrt{2m(V_0 - |E|)}$$

$$k_2 = \frac{i}{\hbar} \sqrt{2m|E|} = i\kappa$$

Za območji 1 in 2 napišemo valovni funkciji:

$$\psi_1(x) = A \sin(k_1 x) + B \cos(k_1 x)$$

$$\psi_2(x) = F e^{-\kappa x} + G e^{\kappa x}$$

Ko upoštevamo robna pogoja (1) in (2), dobimo, da je $B = G = 0$. Iz tretjega robnega pogoja (valovna funkcija je zvezna), dobimo naslednjo enačbo:

$$A \sin(k_1 R) = F e^{-\kappa R} \quad \Rightarrow \quad \frac{A}{F} = \frac{e^{-\kappa R}}{\sin(k_1 R)}$$

Četrti robni pogoj nam da naslednjo zvezo:

$$-\frac{\hbar^2}{2m}(-\kappa F e^{-\kappa R} - k_1 A \cos(k_1 R)) + W_0 F e^{-\kappa R} = 0 \quad \Rightarrow \quad \frac{A}{F} = \frac{e^{-\kappa R} \left(\frac{\kappa \hbar^2}{2m} + W_0 \right)}{\cos(k_1 R) \frac{k_1 \hbar^2}{2m}}$$

Ko združimo enačimo tretji in četrti robni pogoj, dobimo enačbo:

$$-\frac{\left(\frac{\kappa \hbar^2}{2m} - W_0 \right)}{\frac{k_1 \hbar^2}{2m}} = \operatorname{ctg}(k_1 R) \quad (1)$$

Upoštevamo povezavo $\kappa = \kappa(k_1)$, uvedemo $y = k_1 R$ in prepisemo enačbo (1) v obliko

$$-\frac{\sqrt{\frac{2m}{\hbar^2} R^2 V_0 - y^2} + W_0 \frac{2mR}{\hbar^2}}{y} = \operatorname{ctg}(y)$$

$$\frac{2m}{\hbar^2} R^2 V_0 = \beta$$

$$W_0 \frac{2mR}{\hbar^2} = \gamma$$

Dvoparametrična transcendentna enačba ima obliko

$$-\frac{\sqrt{\beta - y^2} + \gamma}{y} = \operatorname{ctg}(y)$$

Družina rešitev enačbe je odvisna od globine potencialne jame in višine delta potenciala na robu jame. Za $\beta = 10$ in $\gamma = 1$ poiščemo rešitev grafično.

Presečišča funkcij $g(y) = \frac{\sqrt{\beta - y^2} + \gamma}{y}$ in $f(y) = \operatorname{ctg}(y)$ ali rešitev enačbe

$F(y) = g(y) + f(y) = 0$ so iskana vezana stanja.

