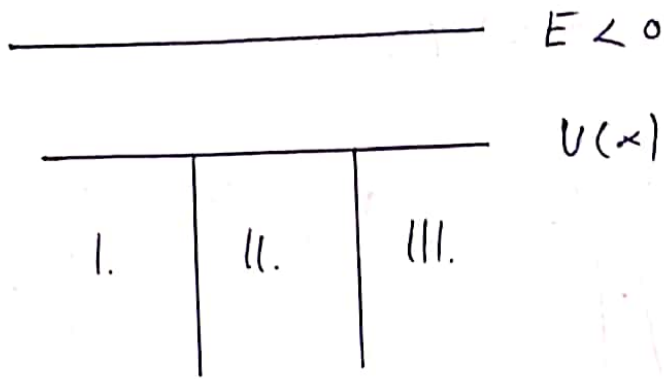


#### 4. házi feladat

(1.)

1.)



A transfer matrix  $T_S$  a hűvethözöz lesz;

$$T_S(k, x) = \begin{pmatrix} 1 + \frac{md}{i\hbar^2} & \frac{md}{i\hbar^2} \\ -\frac{md}{i\hbar^2} & 1 - \frac{md}{i\hbar^2} \end{pmatrix}$$

A' tueri'schhet, a feladat x=0-ban lesz a transfer matrix a hűvethözöz lesz;

$$T_S(k, L) = \begin{pmatrix} 1+c & c \\ -c & 1-c \end{pmatrix}$$

$$T_S(k, -L) = \begin{pmatrix} 1-c & -c \\ c & 1+c \end{pmatrix}$$

Az előző mátrix; (lépésűtényező)

$$E_a(k) = \begin{pmatrix} e^{-ika} & 0 \\ 0 & e^{ika} \end{pmatrix}$$

(2.)

A hűvöztető szorotát kell képeznünk;

$$E_a T(L) E_a \cdot E_a T(L) E_a$$

$$\begin{pmatrix} e^{-ika} & 0 \\ 0 & e^{ika} \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} 1+c & c \\ -c & 1-c \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} e^{ika} & 0 \\ 0 & e^{-ika} \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} e^{ika} & 0 \\ 0 & e^{-ika} \end{pmatrix} \cdot$$

$$\begin{pmatrix} 1+c & c \\ -c & 1-c \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} e^{-ika} & 0 \\ 0 & e^{ika} \end{pmatrix}$$

Az első három mátrix szorotata;

$$\begin{pmatrix} c+1 & c e^{-2ika} \\ -c e^{2ika} & 1-c \end{pmatrix}$$

A második három mátrix szorotata;

$$\begin{pmatrix} 1+c & c e^{2ika} \\ -c e^{-2ika} & 1-c \end{pmatrix}$$

(3)

$$\begin{pmatrix} (1+c) & ce^{2ika} \\ -ce^{-2ika} & (1-c) \end{pmatrix}$$

$$\begin{pmatrix} (1+c) & ce^{-2ika} \\ -ce^{2ika} & (1-c) \end{pmatrix} \begin{pmatrix} (1+c)^2 - c^2 e^{-4ika} & (1+c)ce^{2ika} + (1-c)e^{-2ika} \\ (1+c) - -ce^{2ika} - ce^{-2ika} - (1-c) & -c^2 e^{4ika} + (1-c)^2 \end{pmatrix}$$

$$t = \frac{\det T}{T_{22}} \quad \text{A transzmisszió determinánsa 1.}$$

$$t = \frac{1}{-c^2 e^{4ika} + (1-c)^2} \quad \text{behelyettesítéssel:}$$

$$t = \frac{1}{1 - 2c + c^2 - c^2 e^{4ika}} = \frac{1}{1 - 2 \frac{md}{i\hbar} + \frac{m^2 d^2}{i^2 \hbar^2} - \frac{m^2 d^2}{i^2 \hbar^2} e^{4ika}}$$

$$= \frac{1}{1 + \frac{2imd}{\hbar} - \frac{m^2 d^2}{\hbar^2} - \frac{m^2 d^2}{\hbar^2} e^{4ika}}$$

$$T = \left| \frac{1}{1 + \frac{2im\alpha}{\hbar^2} - \frac{m^2 \alpha^2}{\hbar^2 \hbar^4} + \frac{m^2 \alpha^2}{\hbar^2 \hbar^4} e^{4i\alpha d}} \right|^2$$

(4.)

$$\hookrightarrow \text{ist } \hbar^2 = \frac{2mE}{\hbar^2}$$

$$R = 1 - T$$

2) Stetig allapadok akkor lesznek, ha  $T_{22} =$

$$-c^2 e^{4i\alpha a} + (1-c)^2 = 0$$

$$c^2 e^{4i\alpha a} = (1-c)^2$$

A helyettesítését elvégzve:

$$\frac{m^2 \alpha^2}{i^2 \hbar^2 \hbar^2} e^{4i\alpha d} = 1 + \frac{2im\alpha}{\hbar^2} - \frac{m^2 \alpha^2}{\hbar^2 \hbar^4}$$

$$\text{legyen } \hbar = iK$$

ahogy:

$$\frac{m^2 \alpha^2}{K^2 \hbar^2} e^{4\alpha d} = 1 + \frac{2m\alpha}{K \hbar^2} + \frac{m^2 \alpha^2}{K^2 \hbar^2}$$

(5)

$$0 = 1 + \frac{2mL}{\hbar^2 k} + \frac{m^2 L^2}{\hbar^4 k^2} - \frac{m^2 L^2}{\hbar^4 k^2} e^{4\alpha k}$$


---

2 - es feladat

A teljes ~~felirando~~ felirando a zorrat a  
hővezetési lenj

$$E_{\alpha k_1} T_1 E_{-\alpha k_1} T_S E_{-\alpha k_2} T_2 E_{\alpha k_2}$$

A zorratlen zorratlen mátrixok a hővezetési lenj

$$T_1 = \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 1 + \frac{q_1}{q_2} & \frac{q_1}{q_2} \\ -\frac{q_1}{q_2} & 1 - \frac{q_1}{q_2} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 + x & x \\ -x & 1 \end{pmatrix}$$

$$T_2 = \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 1 + \frac{q_2}{q_1} & \frac{q_2}{q_1} \\ -\frac{q_2}{q_1} & 1 - \frac{q_2}{q_1} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 + \frac{1}{x} & \frac{1}{x} \\ -\frac{1}{x} & 1 - \frac{1}{x} \end{pmatrix}$$

$$T_S = \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 1 + \frac{md}{i\hbar^2} & \frac{md}{i\hbar^2} \\ \frac{-md}{i\hbar^2} & 1 - \frac{md}{i\hbar^2} \end{pmatrix}$$

(6.)

$$E_{a_1} = \begin{pmatrix} e^{-i\hbar_1 a} & 0 \\ 0 & e^{i\hbar_1 a} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} e^{-b} & 0 \\ 0 & e^b \end{pmatrix}$$

$$E_{-a_1} = \begin{pmatrix} e^{i\hbar_1 a} & 0 \\ 0 & e^{-i\hbar_1 a} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} e^b & 0 \\ 0 & e^{-b} \end{pmatrix}$$

$$E_{a_2} = \begin{pmatrix} e^{-i\hbar_2} & 0 \\ 0 & e^{i\hbar_2} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} e^d & 0 \\ 0 & e^{-d} \end{pmatrix}$$

Jépörvül az  $E_{a_2} T_{\frac{1}{2}} E_{-a_2}$  zérusát

$$\begin{pmatrix} e^{-d} & 0 \\ 0 & e^d \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} 1 + \frac{1}{x} & \frac{1}{x} \\ -\frac{1}{x} & 1 - \frac{1}{x} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} e^d & 0 \\ 0 & e^{-d} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \frac{x+1}{x} & \frac{e^{-2d}}{x} \\ -\frac{e^{-2d}}{x} & \frac{x-1}{x} \end{pmatrix}$$

$A_2$   $E_{a_2,1}$   $T_1$   $E_{-a_2,1}$  szoroztat lépése; (7)

$$\begin{pmatrix} e^{-b} & 0 \\ 0 & e^b \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1+x & x \\ -x & 1-x \end{pmatrix} \begin{pmatrix} e^b & 0 \\ 0 & e^{-b} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} x+1 & e^{-2b}x \\ -e^{2b}x & x+1 \end{pmatrix}$$

$A_2$  eredményül kapott két mátrix valójában

$T_5$  szorozta;

$$\begin{pmatrix} x+1 & e^{-2b}x \\ -e^{2b}x & x+1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1+c & c \\ -c & 1-c \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \frac{x+1}{x} & \frac{e^{-2d}}{x} \\ -\frac{e^{2d}}{x} & \frac{x-1}{x} \end{pmatrix}$$

$A_2$  eredménymátrix elemei a következőképpen adódnak;

$$T_{11} = \frac{(x+1)((x+1)(1+c) - ce^{-2b}x) - e^{2d}(c(x+1) + e^{-2b}x(1-c))}{x}$$

$$T_{12} = \frac{e^{-2d}((x+1)(1+c) - ce^{-2b}x) + (x+1)(c(x+1) + e^{-2b}x(1-c))}{x}$$

$$T_{22} = \frac{e^{-2d} (e^{-2b} x(1+c) - c(x+1)) + (x+1) (-ce^{2b}x + (x+1)(1-c))}{x} \quad (8)$$

$T_{22} = 0$  átalukítva;

$$T_{22} = \frac{e^{-2d-2b} x(1+c) - c(x+1)e^{-2d} - cx^2e^{2b} + ce^{2b}x + (x^2-1)(1-c)}{x}$$

A transzcenden  $\Rightarrow$  egyenlet a követhető lesz;

$$0 = \frac{e^{-2d-2b} x(1+c) - c(x+1)e^{-2d} - cx^2e^{2b} + ce^{2b}x + (x^2-1)(1-c)}{x}$$

$$0 = e^{-2d-2b} x + ce^{-2d-2b} - ce^{-2d} - e^{-2d} - cx^2e^{2b} + ce^{2b}x + x^2 - cx^2 - 1 + c$$

A behelyettesítéssel elvégezve a követhetőket kapjuk;

$$\begin{aligned} 0 = & e^{-2(iq_2a + iq_1a)} \frac{k_1}{k_2} \left(1 + \frac{md}{iq_2\hbar^2}\right) - \frac{md}{iq_2\hbar^2} \left(\frac{k_1}{k_2} + 1\right) e^{-2ik_2} \\ & - \frac{md}{iq_2\hbar^2} \left(\frac{k_1}{k_2}\right)^2 e^{2ik_1a} + \frac{md}{iq_2\hbar^2} e^{2ik_1a} \frac{k_1}{k_2} + \left(\frac{k_1}{k_2}\right)^2 \\ & - \frac{md}{iq_2\hbar^2} \left(\frac{k_1}{k_2}\right)^2 - 1 + \frac{md}{iq_2\hbar^2} \end{aligned}$$



(9)

Summand  $i\hbar^2 - e!$ 

$$0 = e^{-2(i\hbar_2 a + i\hbar_1 a)} \frac{\hbar_1}{\hbar_2} (i\hbar^2 + m\Delta) - m\Delta \left( \frac{\hbar_1}{\hbar_2} + i\hbar^2 \right) e^{-2i\hbar_2}$$

$$- m\Delta \left( \frac{\hbar_1}{\hbar_2} \right)^2 e^{2i\hbar_1 a} + m\Delta e^{2i\hbar_1 a} \frac{\hbar_1}{\hbar_2} + \left( \frac{\hbar_1}{\hbar_2} \right)^2 i\hbar^2$$

$$- m\Delta \left( \frac{\hbar_1}{\hbar_2} \right)^2 - i\hbar^2 + m\Delta$$

Summand  $m\Delta - \text{val!}$  Summand  $\frac{\hbar_2}{\hbar_1} - e!$ 

$$e^{i(-2\hbar_2 a - 2\hbar_1 a)} \left( \frac{i\hbar^2}{m\Delta} + 1 \right) - \left( 1 + \frac{\hbar_2}{\hbar_1} i\hbar^2 \right) e^{i(-2\hbar_2 a - 2\hbar_1 a)}$$

$$- \left( \frac{\hbar_1}{\hbar_2} \right) e^{i(2\hbar_1 a)} + e^{i(2\hbar_1 a)} + \frac{\hbar_2}{\hbar_1} i\hbar^2 - m\Delta \frac{\hbar_2}{\hbar_1} - \frac{i\hbar^2}{m\Delta} \frac{\hbar_2}{\hbar_1} + \frac{\hbar_2}{\hbar_1} = 0$$

3. feladat a része;

(10.)

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \psi''(x) = \frac{\hbar^2 a^2}{m \cosh^2(ax)} \psi(x) = E \psi(x)$$

$$\psi_0(x) = \frac{A}{\cosh(ax)}$$

$$\psi''(x) = A - a^2 (-a \tanh^2(ax) \operatorname{sech}(ax) + a \operatorname{sech}^3(ax))$$

$$\psi''(x) = A a^2 \frac{1}{\cosh(ax)} \left( \tanh^2(ax) - \frac{1}{\cosh^2(ax)} \right)$$

$$= A a^2 \frac{1}{\cosh(ax)} \left( \frac{\sinh^2(ax)}{\cosh^2(ax)} - \frac{1}{\cosh^2(ax)} \right)$$

$$= \frac{A a^2 \sinh^2(ax) - A a^2}{\cosh^3(ax)}$$

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \left( \frac{A a^2 \sinh^2(ax) - A a^2}{\cosh^3(ax)} \right) = \frac{\hbar^2 a^2}{m \cosh^2(ax)} \cdot \frac{A}{\cosh^2(ax)} =$$

$$\frac{EA}{\cosh(ax)}$$

(11)

$$-\frac{\hbar^2 a^2}{m} \left( \frac{\sinh^2(ax) - 1}{2 \cosh^3(ax)} - \frac{1}{\cosh^3(ax)} \right) = \frac{E}{\cosh(x)}$$

$$-\frac{\hbar^2 a^2}{m} \left( \frac{\sinh^2(ax) - 1 - 2}{2 \cosh^3(ax)} \right) = \frac{E}{\cosh(ax)}$$

$$-\frac{\hbar^2 a^2}{m} \left( \frac{\sinh^2(ax) - 3 \cosh(ax)}{2 \cosh^2(ax)} \right) = E$$

$$-\frac{\hbar^2 a^2}{m} \left( \frac{1}{2} \tanh^2(ax) - \frac{3}{2 \cosh(ax)} \right) = E$$

Az állapot kötött, ha  $E < U(x \rightarrow \pm \infty)$

$$\lim_{x \rightarrow \infty} \frac{1}{\cosh(ax)} = 0$$

$$\lim_{x \rightarrow \infty} \tanh^2(ax) = 1$$

(gy a kötött áll. egyenletet  
megoldva kapjuk)

$$E = -\frac{\hbar^2 a^2}{2m}$$

$$\lim_{x \rightarrow \infty} \psi(x) = \lim_{x \rightarrow \infty} \frac{A}{\cosh(ax)} = \infty$$

$$\frac{-\hbar^2 a^2}{2m} < \infty \quad \text{Így } \psi_0(x) = \frac{A}{\cosh(ax)}$$

valóban a potenciál egy kötött állapotát képviseli.

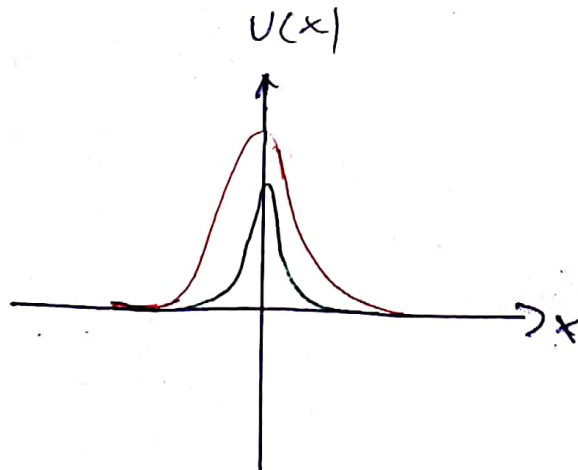
A függvény normálása;

$$\int_{-\infty}^{\infty} \left( \frac{A}{\cosh(ax)} \right)^2 dx = 1 \quad \int_{-\infty}^{\infty} \left( \frac{1}{\cosh(ax)} \right)^2 dx = \frac{1}{A^2}$$

$$= \frac{\tanh(ax)}{a} \Big|_{-\infty}^{\infty} = \frac{2}{a} \quad \frac{1}{A^2} = \frac{2}{a}$$

$$\psi_0 = \frac{\sqrt{\frac{a}{2}}}{\cosh(ax)}$$

A grafikon;



3/6 feladat

A hullám függvény:  $\psi_k(x) = A \frac{e^{ikx} - a \tanh(ax) e^{ikx}}{e^{ikx} + a}$

A Schrödinger-egyenlet a következőképpen adódik:

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \psi_k'' + V(x) \psi_k = E \psi$$

$$\psi_k'' - \frac{2m}{\hbar^2} V(x) \psi_k = -k^2 \psi$$

$$\psi_k'(x) = \frac{A}{e^{ikx} + a} \left[ -k^2 - \frac{a^2}{\cosh^2(ax)} - ika \tanh(ax) \right] e^{ikx}$$

$$\frac{d}{dx} \frac{\tanh(ax)}{\cosh(ax)} \frac{a \cosh^2(ax) - \tanh^2(ax) a}{\cosh^2(ax)} = \frac{1}{a \cosh^2(ax)}$$

$$\frac{d}{dx} \frac{1}{\cosh^2(ax)} = -2 \frac{1}{\cosh^3(ax)} \tanh(ax) = -2a \tanh(ax) \operatorname{sech}^2(ax)$$

$$= -2a \frac{\tanh(ax)}{\cosh^3(ax)}$$

$$\psi_q''(x) = \frac{A}{i\hbar + a} \left[ 2a^3 \frac{\sinh(ax)}{\cosh^3(ax)} - i\hbar a^2 \frac{1}{\cosh^2(ax)} \right] e^{i\hbar x} +$$

$$+ \frac{A}{i\hbar + a} \left[ -i\hbar^3 - \frac{a^2 i\hbar}{\cosh^2(ax)} + \hbar^2 a \tanh(ax) \right] e^{i\hbar x}$$

$$\psi'' + \frac{2m}{\hbar^2} V(x) \psi =$$

$$\frac{A}{i\hbar + a} \left[ 2a^3 \frac{\sinh(ax)}{\cosh^3(ax)} - i\hbar a^2 \frac{1}{\cosh^2(ax)} - i\hbar^3 - \frac{i\hbar a^2}{\cosh^2(ax)} + \hbar^2 a \tanh(ax) \right] e^{i\hbar x} +$$

$$2a^2 \frac{1}{\cosh^2(ax)} \frac{A}{i\hbar + a} (i\hbar - i\tanh(ax)) e^{i\hbar x}$$

$$= \frac{A}{i\hbar + a} \left[ -i\hbar^3 + \hbar^2 a \tanh(ax) \right] e^{i\hbar x} = -\hbar^2 A \frac{i\hbar - a \tanh(ax)}{i\hbar + a} e^{i\hbar x}$$

ahol  $A \frac{i\hbar - a \tanh(ax)}{i\hbar + a} e^{i\hbar x} = \psi$  a hullámfüggvény

$$x \rightarrow \infty \quad \tanh(ax) \rightarrow 1$$

Vegyük a fenti kifejezés végtelenben vett határértékét

$$\psi_q(x) = A \frac{i\hbar - a}{i\hbar + a} e^{i\hbar x}$$

$$\left( A \frac{i\omega - a}{i\omega + a} \right)^2 = A \frac{i\omega - a}{i\omega + a} \cdot A^* \frac{-i\omega - a}{-i\omega + a} = |A|^2 \cdot (-1)^2 = |A|^2$$

$R=0$  lesz mert a hullám sem verődik vissza.

A transzmisszió együtthatója:

$$T = 1 \frac{\left( A \frac{i\omega - a}{i\omega + a} \right)^2}{|A|^2} = \frac{|A|^2}{|A|^2} = 1$$

(15.)

$$R + T = 1$$