

Wellen: $\psi(x,t) = A \cdot e^{i(kx - \omega t)}$

Bei $x=0$ der Ort, wo
sich befindet + die
Phase ϕ_0 besitzt, d.h.
 $\phi_0 = k \cdot x - \omega t + t$

$\frac{\partial \psi}{\partial x} = i k \psi$ $v_{gr} = \frac{\omega}{k}$

\Rightarrow Wellen laufen nach rechts

Zeitabhängige Schrödinger-Gl.
 $H\psi = E \cdot \psi$
 $-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{\partial^2 \psi}{\partial x^2} + V(x)\psi = E\psi$

$\psi(x) = C \cdot e^{i \sqrt{2m(E-V_0)} x} + D \cdot e^{-i \sqrt{2m(E-V_0)} x}$

$\psi(x) = A \cdot e^{i \sqrt{2mE} x} + B \cdot e^{-i \sqrt{2mE} x}$

hermitescher Operator
 $\hat{H}^\dagger = \hat{H}$
Allgemeine Lösung:
 $\psi(x) = A \cdot e^{i k x} + B \cdot e^{-i k x}$
Partikuläre Lösung:
 $\psi(x) = C_1 \cdot e^{i k x} + C_2 \cdot e^{-i k x}$
 $\psi(x) = C_1 \cdot e^{i k x} + C_2 \cdot e^{-i k x}$
 $= -i \omega \psi(x)$

$\frac{\partial \psi}{\partial x} = i \sqrt{2mE} A e^{i \sqrt{2mE} x} - i \sqrt{2mE} B e^{-i \sqrt{2mE} x}$

$\frac{\partial \psi}{\partial x} = i \sqrt{2m(E+V_0)} C e^{i \sqrt{2m(E+V_0)} x}$

$\psi(x) = \begin{cases} A \cdot e^{i \sqrt{2mE} x} + B \cdot e^{-i \sqrt{2mE} x} & x < 0 \\ C \cdot e^{i \sqrt{2m(E+V_0)} x} & x > 0 \end{cases}$

$T = \frac{|C|^2}{|A|^2}$ $R = \frac{|B|^2}{|A|^2}$

ϕ muss stetig in $x=0$ sein:
 $A + B = C$ $\Rightarrow B = C - A$

$\frac{\partial \phi}{\partial x}$ muss stetig in $x=0$ sein:
 $i \sqrt{2mE} (A - B) = C \cdot i \sqrt{2m(E+V_0)}$

$\frac{\partial \phi}{\partial x} = \begin{cases} A \cdot i \sqrt{2mE} e^{i \sqrt{2mE} x} - B \cdot i \sqrt{2mE} e^{-i \sqrt{2mE} x} \\ C \cdot i \sqrt{2m(E+V_0)} e^{i \sqrt{2m(E+V_0)} x} \end{cases}$

$\text{II) } \sqrt{E} (A - B) = C \cdot \sqrt{E+V_0}$

$\sqrt{E} (2A - C) = C \cdot \sqrt{E+V_0} \quad | : \sqrt{E}$

$2A - C = C \cdot \sqrt{\frac{E+V_0}{E}} \quad | + C$

$2A = \left(1 + \sqrt{1 + \frac{V_0}{E}}\right) \cdot C$

$A = \frac{1 + \sqrt{1 + \frac{V_0}{E}}}{2} \cdot C$

$\Rightarrow T = \frac{|C|^2}{|A|^2} = \frac{|C|^2}{\left(\frac{1 + \sqrt{1 + \frac{V_0}{E}}}{2}\right)^2 \cdot |C|^2} = \frac{4}{\left(1 + \sqrt{1 + \frac{V_0}{E}}\right)^2}$

b) $T \stackrel{!}{=} \frac{1}{2}$

$\frac{4}{\left(1 + \sqrt{1 + \frac{V_0}{E}}\right)^2} = \frac{1}{2}$

III, hier orthogonalisiert Basis

$M = \begin{pmatrix} 2 & i\sqrt{2} \\ -i\sqrt{2} & 3 \end{pmatrix}$

Sie die Eigenwerte $\lambda_{1,2}$ und zuge

$M \Rightarrow M^T = \begin{pmatrix} 2 & -i\sqrt{2} \\ i\sqrt{2} & 3 \end{pmatrix} \rightarrow (M^T)^* = \begin{pmatrix} 2 & i\sqrt{2} \\ -i\sqrt{2} & 3 \end{pmatrix} = M$

M hermitesch (\Leftrightarrow)

$(M^T)^* = M$

$\Rightarrow (M^T)^* = M \Rightarrow M$ hermitesch

$\lim_{\epsilon \rightarrow 0} \int_{-\epsilon}^{\epsilon} \left[-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{\partial^2 \psi}{\partial x^2} + V(x)\psi(x) \right] dx - \frac{\hbar^2}{2m} \int_{-\epsilon}^{\epsilon} E \psi(x) dx = 0$

\in braucht man
n wenn
 $V(x) = \delta(x) \cdot V_0$