

$$\text{Schrödinger-Gl: } \left(-\frac{\hbar^2}{2m} \Delta + V(\vec{x}, t)\right) \psi(\vec{x}, t) = i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \psi(\vec{x}, t)$$

Falls  $V$  unabhängig von  $t$ :  $\psi(\vec{x}, t) = u(\vec{x})v(t)$ , mit  $v(t) = e^{-i\frac{E}{\hbar}t}$

$$\left(-\frac{\hbar^2}{2m} \Delta + V(\vec{x})\right) u(\vec{x}) = E u(\vec{x})$$

$$\text{Für } V = \begin{cases} V = \text{konst}, & |x| \leq a \\ 0, & |x| > a \end{cases}$$

$$4e^{-ika} = T e^{ika} \left[ e^{-2\kappa a} \left( 2 + i \frac{k^2 - \kappa^2}{k\kappa} \right) + e^{i\kappa a} \left( 2 - i \frac{k^2 - \kappa^2}{k\kappa} \right) \right] \quad (3.25)$$

## Grenzfälle

a) Dünne / niedrige Barriere:

$$\kappa a \ll 1 \Leftrightarrow 2m(V-E) \ll \frac{\hbar^2}{a^2} \quad (3.22)$$

$$\Rightarrow e^{\pm 2\kappa a} = 1 \pm 2\kappa a + 2\kappa^2 a^2$$

$$\Rightarrow |T|^2 = \frac{16}{\left| (1 - 2\kappa a + 2\kappa^2 a^2) \left( 2 + i \frac{k^2 - \kappa^2}{k\kappa} \right) + (1 + 2\kappa a + 2\kappa^2 a^2) \left( 2 - i \frac{k^2 - \kappa^2}{k\kappa} \right) \right|^2} \quad (3.15)$$

$$= \frac{16}{\left| 4 + 8\kappa^2 a^2 - 4i\kappa a \frac{k^2 - \kappa^2}{k\kappa} \right|^2}$$

$$= \frac{1}{(1 + 2\kappa^2 a^2)^2 + a^2 \frac{(k^2 - \kappa^2)^2}{k^2}}$$

$$\stackrel{(3.19, 3.22)}{=} \frac{1}{(1 + 2\kappa^2 a^2)^2 + a^2 \frac{[2mE - 2m(V-E)]^2}{2mE\hbar^2}}$$

$$= \frac{1}{(1 + \underbrace{2k^2 a^2}_{a^2 k^2})^2 + \frac{2a^2 m E}{\hbar^2} \left(\frac{V}{E} - 2\right)^2} = |T|^2 \quad (3.26)$$

b) Dicke / hohe Barriere:

$$2ka \gg 1 \quad \Leftrightarrow_{(3.22)} \quad 2m(V-E) \gg \frac{\hbar^2}{a^2}$$

Behältet klassischen Grenzfall:  $\hbar \rightarrow 0$

$$\Rightarrow e^{2ka} \gg e^{-2ka}$$

$$\begin{aligned} \Rightarrow |T|^2 &= \frac{16 e^{-4ka}}{4 + \frac{(k^2 - \kappa^2)^2}{k^2 \kappa^2}} \\ &= \frac{16 e^{-4a \sqrt{2m(V-E)}/\hbar}}{4 + \frac{[2mE - 2m(V-E)]^2}{2mE - 2m(V-E)}} \\ &= \frac{4E(V-E) + [E - (V-E)]^2}{E(V-E)} = \frac{(E + (V-E))^2}{E(V-E)} \end{aligned}$$

$$\Rightarrow |T|^2 = \frac{16 e^{-\frac{4a}{\hbar} \sqrt{2m(V-E)}} \cdot E(V-E)}{V^2} \quad (3.27)$$

Tunnelwahrscheinlichkeit ist exponentiell unterdrückt, aber  $> 0$ !

Relevante Größen:  $a k_{\max} := a \cdot \frac{\sqrt{2mV}}{\hbar}$   $\frac{E}{V}$  dimensionslos!

### Beispiel:

#### Mensch durch geschlossene Tür?

Sei  $V-E = 1 \text{ eV} / \text{Molekül}$  ;  $a = 1 \text{ cm}$

Körper:  $70 \text{ kg H}_2\text{O} \approx 5 \cdot 10^{27} \text{ Moleküle}$

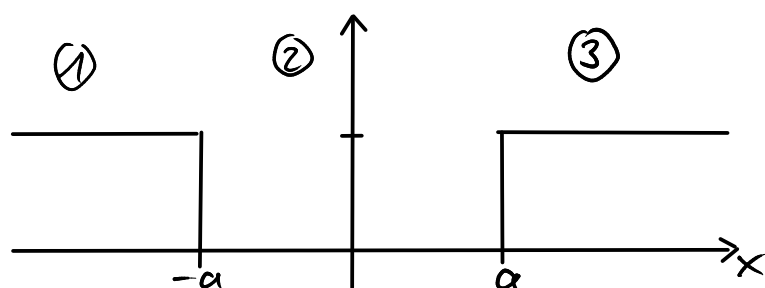
$$\Rightarrow V-E = 5 \cdot 10^{27} \text{ eV} \approx 10^9 \text{ J} = 10^9 \frac{\text{kg m}^2}{\text{s}^2}$$

$$\Rightarrow \psi_a \approx \frac{\psi_0 \sqrt{2M(V-E)}}{\hbar} \approx 0,04 \text{ m} \frac{\sqrt{140 \text{ kg} \cdot 10^9 \frac{\text{kg m}^2}{\text{s}^2}}}{10^{-34} \text{ kg m}^2/\text{s}}$$

$$\approx 1,5 \cdot 10^{38}$$

$$\Rightarrow |T|^2 \sim e^{-(1,5 \cdot 10^{38})} \sim 10^{-(6,5 \cdot 10^{37})} = 0 \quad \text{FAPP.}$$

### 3 c) Eindimensionaler Potentialtopf



$$V(x) = \begin{cases} 0, & |x| \leq a \\ V = \text{konst}, & |x| > a \end{cases}$$

(3.28)

$E < V \Rightarrow$  Klassisch kann sich das Teilchen nur im Bereich  $|x| \leq a$  aufhalten:

"Gebundener Zustand" jeder Wert von  $E$  erlaubt.

In QM: \*)  $\psi(|x| > a) \neq 0$  (aber gebunden,  
d.h.  $\psi(|x| \rightarrow \infty) \rightarrow 0$ )

\*) Nur diskrete Werte von  $E$  erlaubt!

Faktorisierung  $\Rightarrow V(t) \stackrel{(3.14)}{=} e^{-\frac{i}{\hbar} E t}$

$|x| \leq a : V=0 \Rightarrow u(x) = A_2 e^{ikx} + B_2 e^{-ikx} \quad k = \frac{\sqrt{2mE}}{\hbar} \quad (3.29a)$

$|x| > a : V-E > 0 \Rightarrow u(x) = A_i e^{\kappa x} + B_i e^{-\kappa x} \quad \kappa = \frac{\sqrt{2m(V-E)}}{\hbar} \quad (3.29b)$   
 $i=1, 3$

6 Konstanten  $A_i, B_i$  4 Stetigkeitsbedingungen?

Benutze Symmetrie:  $V(-x) = V(x)$ ,  $\frac{d^2}{dx^2} = \frac{d^2}{d(-x)^2}$

Wenn  $\frac{d^2 u(x)}{dx^2} \stackrel{(3.15)}{=} \frac{2m}{\hbar^2} (V(x) - E) u(x) \quad \forall x$

$\Rightarrow$  subst.  $\frac{d^2 u(-x)}{d(-x)^2} = \frac{2m}{\hbar^2} (\underbrace{V(-x)}_{=V(x)} - E) u(-x)$   
 $\frac{d^2 u(-x)}{dx^2}$

$\Rightarrow u(-x)$  ist auch Lösung der Schrödinger-Gleichung!

$\Rightarrow$  können uns beschränken auf:

gerade Lösungen:

$u_g(x) = u(x) + u(-x) \Rightarrow u_g(x) = u_g(-x)$

ungerade Lösungen:

$u_u(x) = u(x) - u(-x) \Rightarrow u_u(-x) = -u(x)$

$x \rightarrow -x$ : Paritäts-Operation (Spiegelung am Ursprung)

Wenn  $V(x) = V(-x)$ : "Parität ist eine gute Quantenzahl"

Hier:  $A_2 = \pm \begin{matrix} \swarrow u_g \\ B_2 \\ \nwarrow u_u \end{matrix}$

Fall g:  $u(x) = \cos kx \quad |x| \leq a$  (3.30)

$u$  muss überall gerade sein

$$\Rightarrow A_1 e^{-\kappa|x|} + B_1 e^{\kappa|x|} = A_3 e^{\kappa|x|} + B_3 e^{-\kappa|x|} \quad \forall x$$

$$\Rightarrow A_1 = B_3, \quad B_1 = A_3 \quad (3.31)$$

Stetigkeit bei  $x=a$ :

Für  $u$ :  $\cos ka = A_3 e^{\kappa a} + B_3 e^{-\kappa a}$  (3.32a)

Für  $u'$ :  $-k \sin ka = \kappa (A_3 e^{\kappa a} - B_3 e^{-\kappa a})$  (3.32b)

$$(3.32a) + \frac{1}{\kappa} (3.32b) \Rightarrow 2 A_3 e^{\kappa a} = \cos ka - \frac{k}{\kappa} \sin ka \quad (3.33)$$

Gebiet ③ geht bis  $x \rightarrow +\infty$   $\Rightarrow$  nur normierbar, wenn  $A_3 = 0$  (3.34)

$$\Rightarrow \cos ka = \frac{k}{\kappa} \sin ka \Rightarrow \tan ka = \frac{\kappa}{k} \quad \underline{\text{gerade}} \quad (3.35)$$

(3.33)

Nur endlich viele Lösungen für  $E \Rightarrow k, \kappa$

Fall u:  $u(x) = \sin kx \quad |x| \leq a$  (3.36)

$u$  überall ungerade:

$$A_1 e^{-\kappa|x|} + B_1 e^{\kappa|x|} = - (A_3 e^{\kappa|x|} + B_3 e^{-\kappa|x|}) \quad \forall x$$

$$\Rightarrow A_1 = -B_3, \quad B_1 = -A_3 \quad (3.37)$$

Stetigkeit bei  $x=a$ :

Für  $u$ :  $\sin ka = A_3 e^{\kappa a} + B_3 e^{-\kappa a}$  (3.38a)

Für  $u'$ :  $k \cos ka = \kappa (A_3 e^{\kappa a} - B_3 e^{-\kappa a})$  (3.38b)

$$(3.38a) + \frac{1}{\kappa} (3.38b) : \quad \sin ka + \frac{\kappa}{\kappa} \cos ka = 2A_3 e^{\kappa a} \stackrel{!}{=} 0 \quad (A_3 \neq 0)$$

$$\Rightarrow \tan ka = -\frac{\kappa}{\kappa} \quad (\text{ungerade}) \quad (3.39)$$

Hat endlich viele Lösungen für  $a$ .

$$K_{\max} = a \frac{\sqrt{2mV}}{\hbar} \leq \frac{\pi}{2} \text{ keine Lösung}$$

Beachte: "Quantisierung" folgt aus Konsistenzbedingung (3.8),  
d.h. physikalisch sinnvolles Verhalten für  $x \rightarrow \pm\infty$

Grenzfall  $V \rightarrow \infty \xRightarrow{(3.28b)} \kappa \rightarrow \infty$ , da  $A_3 = 0$

$$\Rightarrow u(x) \rightarrow 0 \quad \text{für } |x| > a$$

$\Rightarrow$  Stetigkeit:  $u(a) = 0$

$$\text{Fall g: } \cos ka = 0 \Rightarrow ka = (n + \frac{1}{2})\pi, \quad n=0, 1, 2, \dots \quad (3.40)$$

$$\text{Fall u: } \sin ka = 0 \Rightarrow ka = n\pi, \quad n=1, 2, 3, \dots \quad (3.41)$$

Ähnlich Resonator, anders als klassisches Teilchen

$$\text{Energie: } E_n = \frac{\hbar^2 k_n^2}{2m} = \frac{\hbar^2}{2ma^2} \left(\frac{n}{2}\pi\right)^2 \quad n=1, 2, \dots \quad (3.42)$$

$$E_1 = \frac{\hbar^2 \pi^2}{8ma^2} > 0 \quad \text{Unschärferelation!}$$

$$\delta x \approx a \Rightarrow \delta p_x \sim \frac{\hbar}{a} \gtrsim \sqrt{p_x^2}$$

$$\Rightarrow E = \frac{p_x^2}{2m} \gtrsim \frac{\hbar^2}{2ma^2}$$