

## Wiederholung:

Impulszustände: •  $\langle \hat{q}_{th} | \hat{q}_{th'} \rangle = \underline{\underline{2\pi}} \delta(h-h')$

•  $\int \frac{dh}{2\pi} |\hat{q}_{th}\rangle \langle \hat{q}_{th'}| = 1$

Impulswellenfkt.:  $\tilde{\psi}(h) = \langle \hat{q}_{th} | \psi \rangle$

$$\Rightarrow |\psi\rangle = \int \frac{dh}{2\pi} \tilde{\psi}(h) e^{ihx}$$

$$\begin{array}{ccc} \tilde{\psi}(h) & \xleftrightarrow[\text{fourier-}]{\text{trucfe}} & \psi(x) \\ \parallel & & \parallel \\ \int dx \psi(x) e^{-ixh} & & \int \frac{dh}{2\pi} \tilde{\psi}(h) e^{ihx} \end{array}$$

- Translationalssymmetrie

$\Leftrightarrow$  Impulsanhänger

- Phänetikchen:  $H = \frac{\hat{p}^2}{2m} + U(\vec{x})$

$$\Rightarrow i\hbar |\dot{\psi}(x)\rangle = \left( \frac{\hat{p}^2}{2m} + U(\vec{x}) \right) |\psi(x)\rangle$$

in Ortsdarstellung:

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \psi(x, t) = \left( -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{\partial^2}{\partial x^2} + U(x) \right) \psi(x, t)$$

Schrödingergl.

↳ normierte Eigenzustände, Eigenenergien:

$$E_n |\psi_n\rangle = H |\psi_n\rangle$$

c.l.h.

$$E_n \psi_n(x) = \left( -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{\partial^2}{\partial x^2} + U(x) \right) \psi_n(x)$$

stationäre Schrödingergl.

↳

Dynamik:

$$|\psi(0)\rangle = \sum_m c_m |\psi_m\rangle$$

$$\hookrightarrow |\psi(t)\rangle = \sum_n c_n e^{-\frac{i}{\hbar} E_n t} |\psi_n\rangle$$

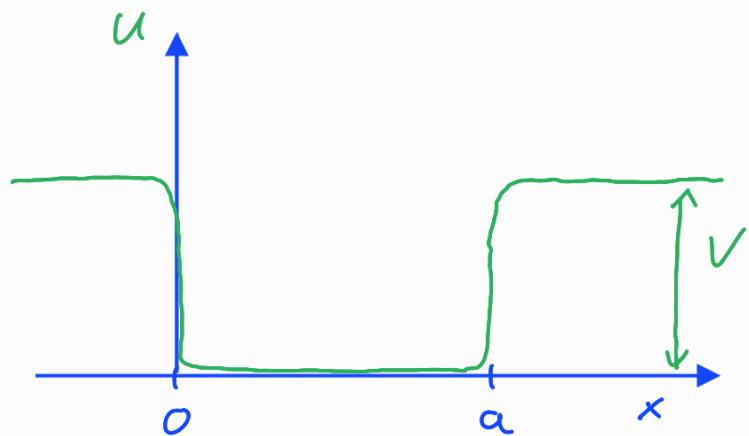
in Ortsdarstellung:

$$\psi(x, 0) = \sum_n c_n \psi_n(x)$$

$$\hookrightarrow \psi(x, t) = \sum_n c_n e^{-\frac{i}{\hbar} E_n t} \psi_n(x)$$

# Teilchen im Kastenpotenzial

→ Doppelkastenpotenzial



$$U(x) = \begin{cases} V : x \notin [0, a] \\ 0 : x \in [0, a] \end{cases}$$

bestimme unveränderbare Eigenfunktionen  $\psi_E(x)$ :

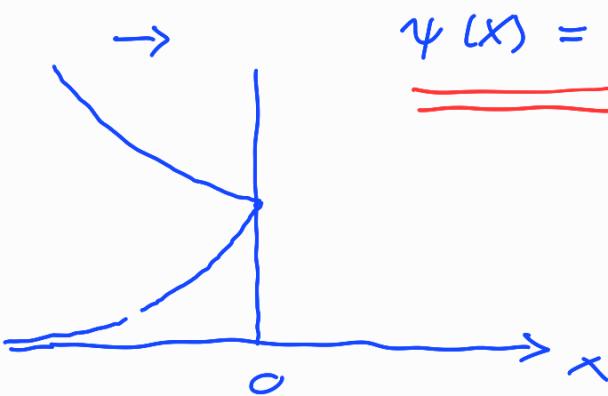
$$\psi''_E(x) = \frac{2m}{\hbar^2} (U(x) - E) \psi_E(x) !$$

$0 < E < V$ : ( $\psi = \psi_E$ )

$x \leq 0$ :  $\psi''(x) = \underbrace{\frac{2m}{\hbar^2} (V - E)}_{> x^2 > 0} \psi(x)$

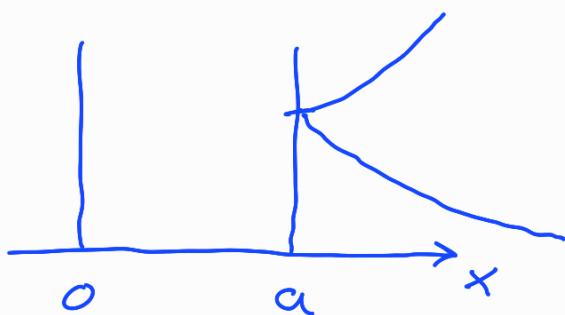
$$\psi(x) = \underline{\alpha e^{+cx}} + \cancel{\beta e^{-cx}}$$

↑  
eine negat.  $x \rightarrow -\infty$



$$x \geq a : \quad \psi''(x) = -x^2 \psi(x)$$

$$\rightarrow \psi(x) = \tilde{\alpha} e^{\frac{x(x-a)}{2}} + \tilde{\beta} e^{-\frac{x(x-a)}{2}}$$



clivengut für  
 $x \rightarrow +\infty$

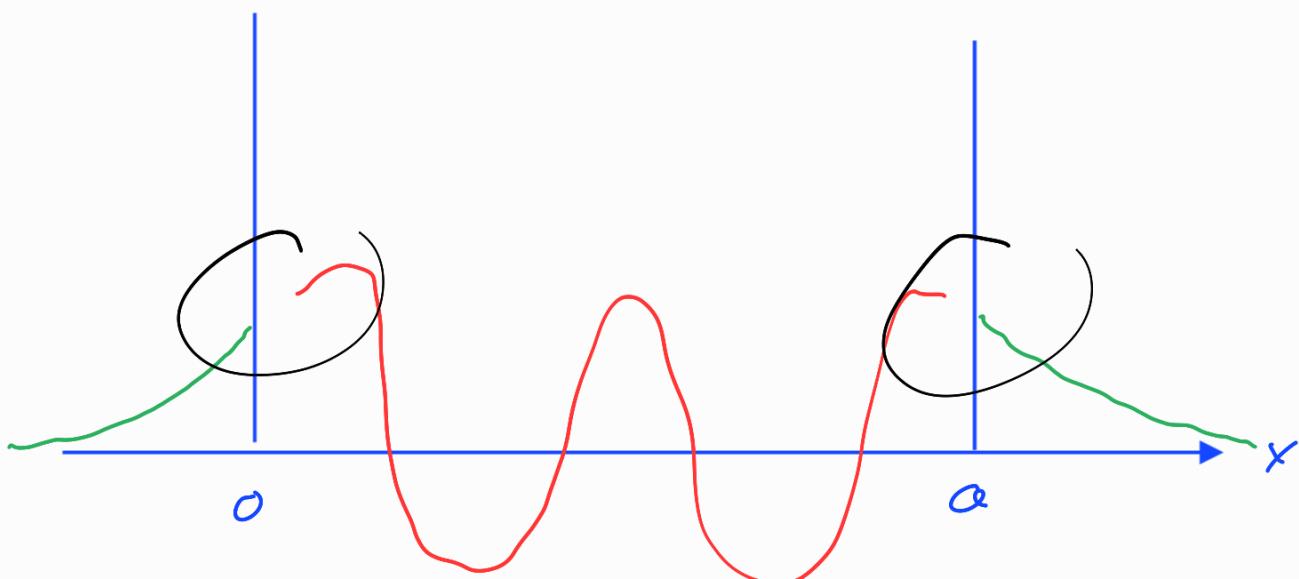
$$0 < x < a : \quad V(x) = 0$$

$$\rightarrow \psi''(x) = -\underbrace{\frac{2m}{\hbar^2} E}_{\hbar^2} \psi(x)$$

$E = \frac{\hbar^2 k^2}{2m}$

$$\psi_{\pm}(x) = |\tilde{\psi}_{\pm \hbar k}\rangle \quad \checkmark$$

$$\rightarrow \psi(x) = r \sin \hbar k x + s \cos \hbar k x$$



$\rightarrow$  globale Lösung  $\psi(x)$ ,  $x \in \mathbb{R}$  durch  
Stetigkeitsbedingungen bei  $x=0$  sowie  $x=\infty$

$\Gamma$   $\psi$  stetig,  $\psi'$  stetig diff.,  $\psi''$

insb.  $x=0$ ,  $x=\alpha$ :

$$\left. \begin{array}{l} \psi(0-) = \psi(0+) \\ \psi'(0-) = \psi'(0+) \\ \psi(\alpha-) = \psi(\alpha+) \\ \psi'(\alpha-) = \psi'(\alpha+) \end{array} \right\} \begin{matrix} 5 \text{ Bedingungen!} \\ \Leftrightarrow \end{matrix}$$

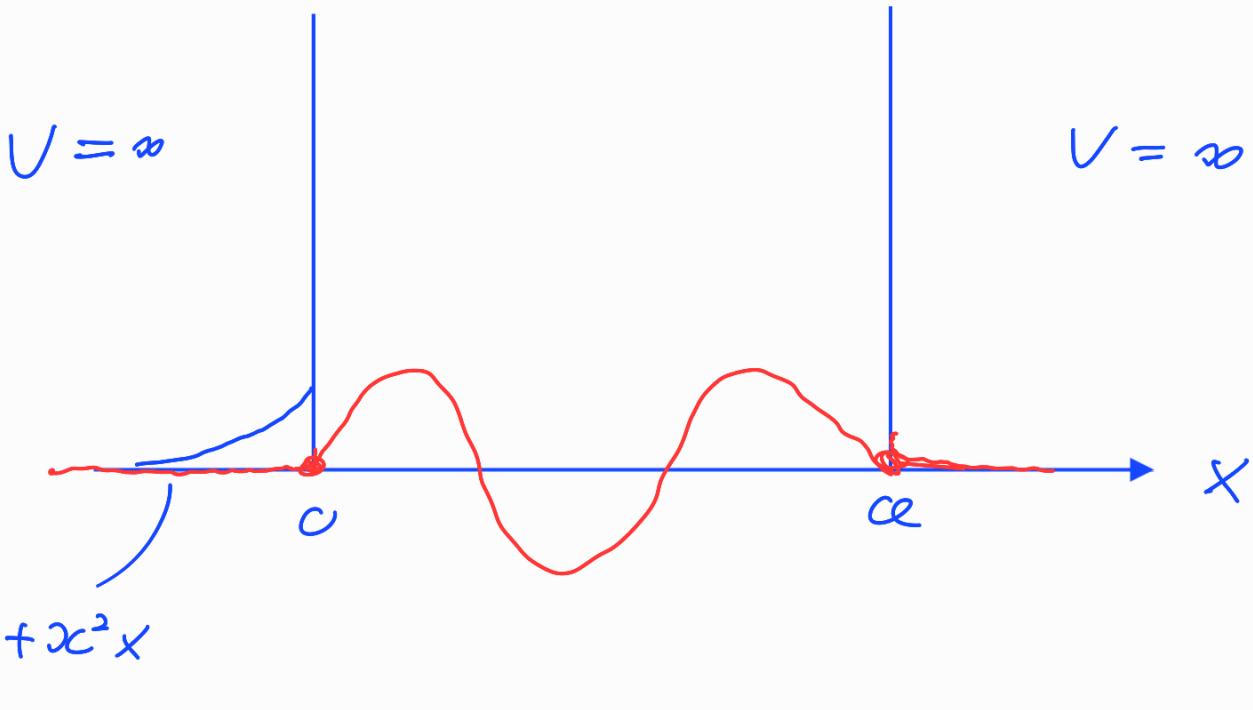
Namens:  $\int_{-\infty}^{\infty} |\psi(x)|^2 dx = 1$

$\approx$  5 freie Parameter:  $\alpha, \tilde{B}, n, s, E$

$\rightarrow$  Lösungen für diskrete Eigenenergien

$E_1, E_2, \dots$

Vereinfachung:  $V \rightarrow \infty$ !



$$\lambda c^2 = \frac{2m}{\hbar} V \rightarrow \infty \quad \rightarrow \quad \psi(x) = 0$$

für  $x < 0, x > a$  !

$\rightarrow \psi(x)$  Lsgen von  $\psi''(x) = -\hbar^2 \psi(x)$   
für  $x \in ]0, a[$

unter Randbed.  $\psi(0) = \psi(a) = 0$  !

$$\rightarrow \psi(x) = r \sin \hbar x + s \cos \hbar x$$

) (

L  $\sin \hbar a = 0$  !

$$\rightarrow \hbar a \stackrel{!}{=} \tilde{\pi}_n, \quad n = 1, 2, 3, \dots$$



## Energieeigenfunktionen

$$\psi_n(x) = \sqrt{\frac{2}{a}} \sin(\hbar_n x)$$

$$\hbar_n = \frac{\pi}{a} \cdot n, \quad n=1, 2, 3, \dots$$

## Energie eigenwert

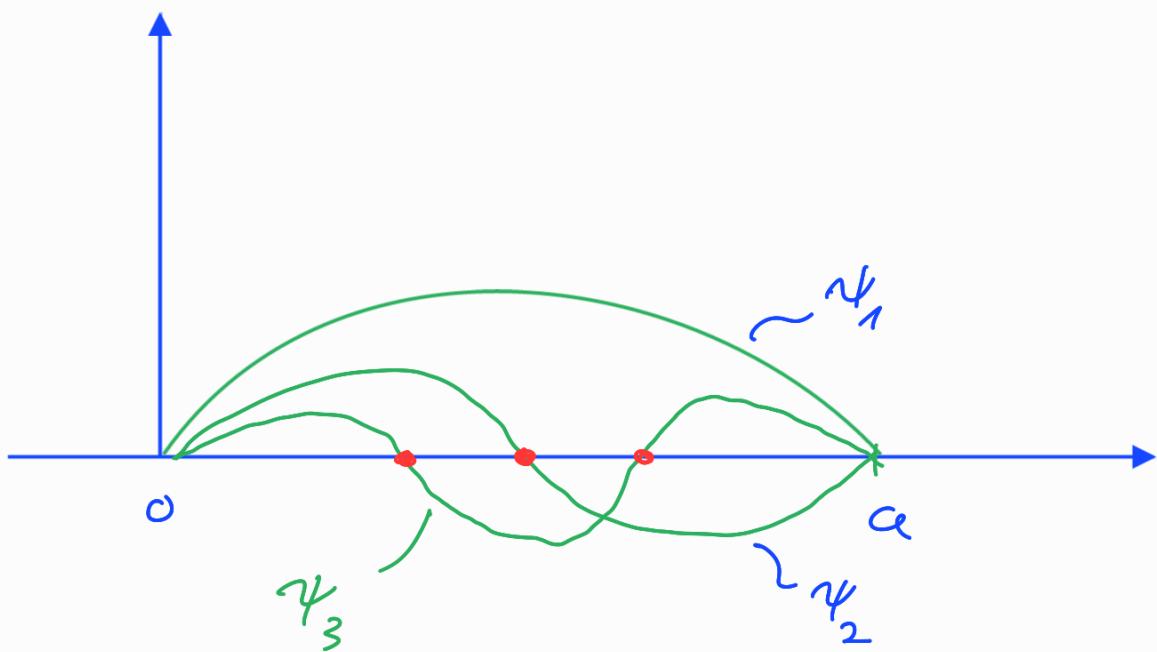
$$E_n = \frac{(t \hbar_n)^2}{2m} = \frac{t^2 \pi^2}{2ma^2} \cdot n^2$$

Normierung:

$$1 \stackrel{!}{=} \int_0^a |\psi(x)|^2 dx = \frac{2}{a} \int_0^a \underbrace{\sin^2(\hbar_n x)}_{\text{wurzel}} dx$$

$$\int_0^a \underbrace{\cos^2(\hbar_n x)}_{\text{wurzel}} dx$$

$$\approx \frac{1}{a} \int_0^a (\underbrace{\sin^2 \hbar_n x + \cos^2 \hbar_n x}_{\equiv 1}) dx = 1 \quad \checkmark$$



Wellenfunktionen  $\Psi_n$  zu Energie  $E_n$

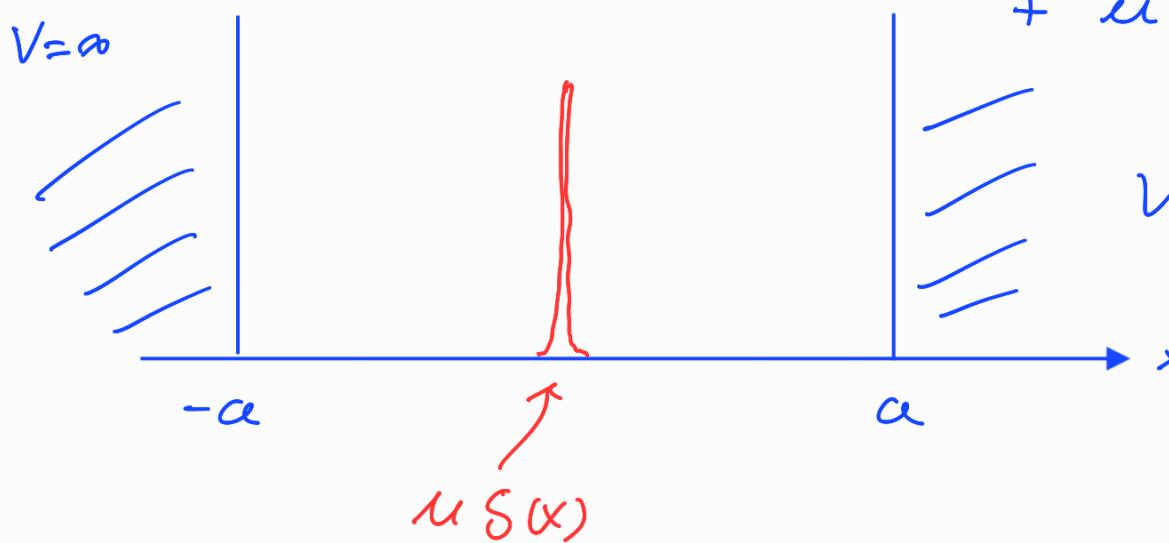
besitzt  $(n-1)$  Nullstellen

„Knoten“

allgemein: „Knotenzahl“

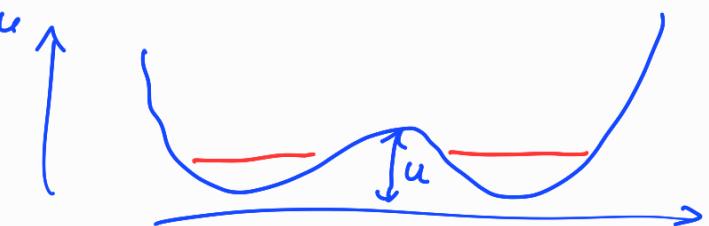
Fvg.: A. Messiah Bd 1, S. 109

Teilchen im Doppelkasten pot.:  $2 \times$  kasten  
+  $\epsilon \delta(x)$  !



Einfaches Modell für Teilchen im Doppelwälzenpotenzial:

$E < U$ :



Grundzust.: klassisch: links oder rechts

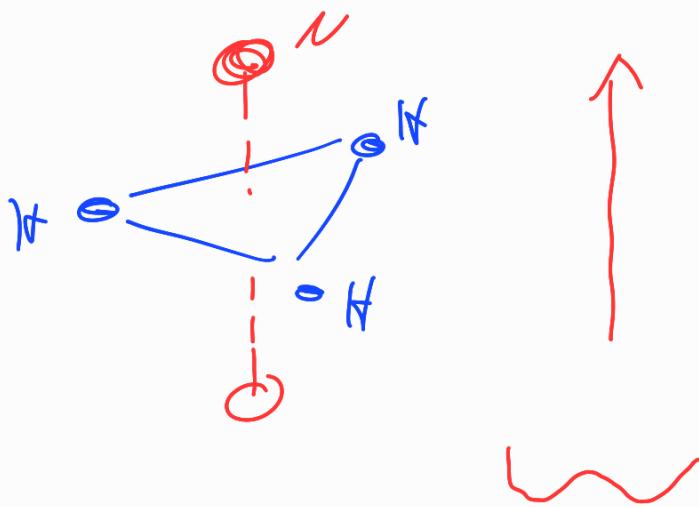
QM: links und rechts!

Bewegung: klassisch: horiz. Schwingungen innerhalb einer Masse

QM: Oszillation zwischen den Mäusen!

Frequenz  $\omega \ll \Omega$

$\Gamma \text{NH}_3:$



Messungen: klassisch: ✓

QM: "je häufiger gemessen wird, desto klassischer das Verhalten"

Quanten-Zero-Effekt!

$$U(x) = \begin{cases} \infty & |x| > a \\ u\delta(x) & |x| < a \end{cases} \quad (u = \gamma_E)$$

Lösen der Schrödinger-Gleichung:

$$\psi''(x) = \frac{2m}{\hbar^2} (u\delta(x) - E) \psi(x)$$

für  $x \in ]-\alpha, \alpha[$ , P.R.  $\psi(\pm\alpha) = 0$ !

Lösen der stoch. SG:

$$\psi''(x) = \frac{2m}{\hbar^2} (\underbrace{\mu \delta(x)}_{\text{!}} - E) \psi(x)$$

für  $x \in ]-\alpha, \alpha[$ , P.R.  $\psi(\pm\alpha) = 0$ !

für  $x \neq 0$ :  $\psi''(x) = -\frac{\hbar^2}{\mu} \psi(x)$

$$\Rightarrow \psi(x) = A \sin kx + B \cos kx \quad \checkmark$$

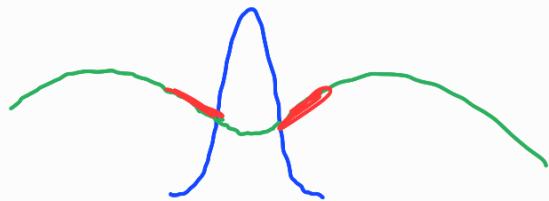
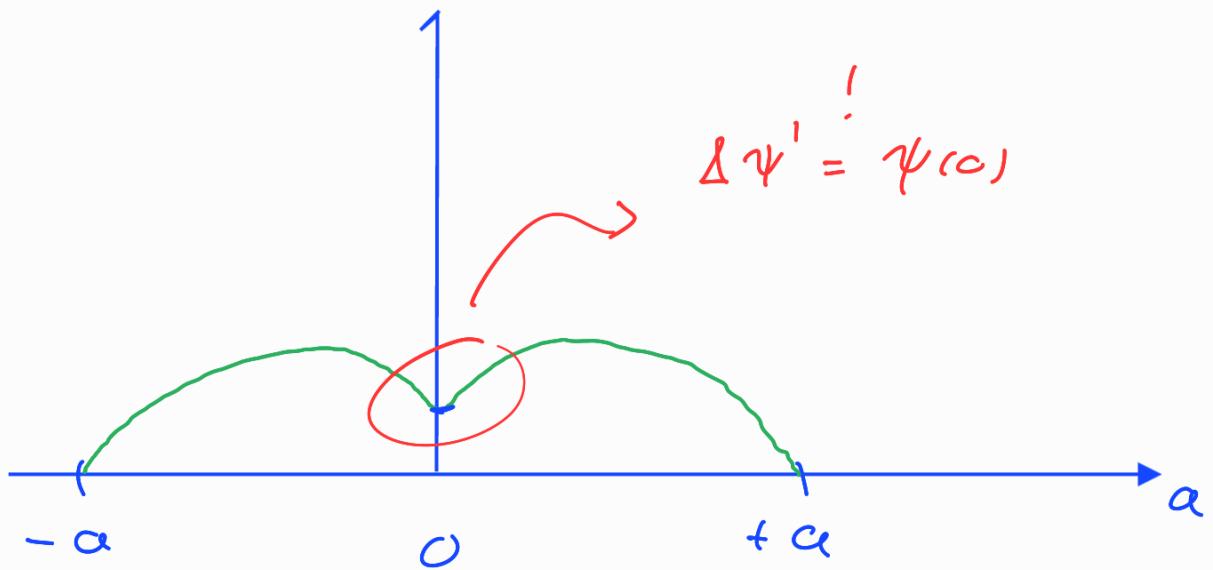
$$k = \sqrt{2mE/\hbar^2}$$

Verhalten der Lsg. bei  $x=0$ : ( $\varepsilon \rightarrow 0$ )

$$\int_{-\varepsilon}^{+\varepsilon} \psi''(x) dx = \frac{2m\mu}{\hbar^2} \int_{-\varepsilon}^{\varepsilon} \delta(x) \psi(x) dx - \hbar^2 \int_{-\varepsilon}^{\varepsilon} \psi(x) dx$$

$\psi'(\varepsilon) - \psi'(-\varepsilon)$        $\psi(0)$        $\| 0$

$$\Rightarrow \Delta \psi' \stackrel{!}{=} \frac{2m\mu}{\hbar^2} \psi(0) \quad (*)$$



Anscale:

$$\psi(x) = c \sin(h(|x| + b))$$

- $\psi(0) = c \sin hb$

$$\psi'(0^\pm) = \pm c h \cos hb$$

(\*)  $\cancel{2} \cancel{f} h \cos hb \stackrel{!}{=} \cancel{2} \frac{mc}{\hbar^2} \cancel{f} \sin hb$

$\hookrightarrow \tan hb \stackrel{!}{=} \frac{\hbar t^2}{mc} \quad \leftarrow m \text{ groß!}$

$\hookrightarrow b = \frac{\hbar t^2}{mc} \rightarrow b \stackrel{!}{=} \frac{t^2}{mc} !$

Randbedingungen:  $\psi(a) = \psi(-a) = 0$

$$\rightarrow 0 = \sin(h(a+b))$$

$$\rightarrow h(a+b) = \frac{\pi}{n}, \quad n=1, 2, 3, \dots$$

$\rightarrow$  Energieniveaus:

$$\psi_n(x) = e_n \sin(h_n(|x| + b))$$

$$h_n = \frac{\pi}{a+b} \cdot n$$

$$E_n = \frac{\hbar^2 h_n^2}{2m} = \frac{\hbar^2 \pi}{2m} \frac{n^2}{(a+b)^2}$$

