

Letzte Woche:

Impuls $\stackrel{!}{=}$ Erzeuger der Translationen

$$T(s) : |\psi_x\rangle \mapsto |\psi_{x+s}\rangle$$

d.h.

$$p := i\hbar \frac{d}{ds} T(s) \Big|_{s=0}$$

• Wirkung auf Wellenfkt.:

$$\psi(x) \xrightarrow{p} -i\hbar \frac{\partial}{\partial x} \psi(x)$$

- $p = p^+$ $\Gamma p^+ = (i\hbar \frac{d}{ds} T(s) \Big|_{s=0})^+$

$$= -i\hbar \frac{d}{ds} T(-s) \Big|_{s=0} = p$$

$$T^+(s) = T^{-1}(s) = T(-s)$$

- $[x, p] = i\hbar$

- $T(s) = e^{-\frac{i}{\hbar} ps}$

Impuls eigenzustand $|\tilde{\varphi}_p\rangle$ zum Impuls eigenw. $p \in \mathbb{R}$

mit Wellenfkt.

$$\langle \psi_x | \tilde{\varphi}_p \rangle = \boxed{\tilde{\varphi}_p(x) = e^{i \frac{p}{\hbar} x}} : \text{ebene Welle mit}$$

• Wellenzahl $\hbar = p/t$

$$\rightarrow \underline{\text{Wellenlänge}} \lambda = \frac{2\pi}{\hbar} = \frac{\hbar}{p}$$

(de Broglie)

Orthogonalität:

$$\langle \tilde{\varphi}_p | \tilde{\varphi}_{p'} \rangle = \cancel{2\pi t} \delta(p - p')$$

$$p = t\hbar$$

$$p' = t'\hbar'$$

$$\langle \tilde{\varphi}_{t\hbar} | \tilde{\varphi}_{t'\hbar'} \rangle = \cancel{2\pi} \delta(t - t')$$

Γ

vgl. Orts eigenzustände $|\psi_x\rangle$:

Orthonorm.: $\langle \psi_x | \psi_{x'} \rangle = \delta(x - x')$

Vollständigkeit: $\int dx |\psi_x\rangle \langle \psi_x| = \mathbb{1}$

Vollständigkeit:

$$\int \frac{dp}{2\pi\hbar} |\tilde{\psi}_p\rangle \langle \tilde{\psi}_p| = \mathbb{1}$$

$$p = t \ h$$



$$\int \frac{dh}{2\pi} |\tilde{\psi}_{th}\rangle \langle \tilde{\psi}_{th}| = \mathbb{1}$$

$\Gamma_{\text{clerk}}:$ $\langle \psi_x | (\dots) | \psi_{x'} \rangle = \int \frac{dh}{2\pi} \underbrace{\langle \psi_x | \tilde{\psi}_{th} \rangle}_{e^{i\hbar x}} \underbrace{\langle \tilde{\psi}_{th} | \psi_{x'} \rangle}_{e^{-i\hbar x'}}$

$$= \int \frac{dh}{2\pi} e^{i\hbar(x-x')} = \delta(x-x') = \langle \psi_x | \mathbb{1} | \psi_{x'} \rangle$$

✓

2) Impulsdarstellung:

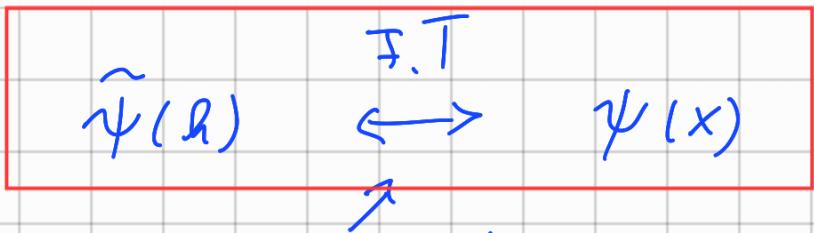
$$|\psi\rangle = \mathbb{1} |\psi\rangle = \int \frac{dh}{2\pi} |\tilde{\psi}_{th}\rangle \langle \tilde{\psi}_{th}| \psi\rangle$$



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

$$|\psi\rangle = \int \frac{dh}{2\pi} \tilde{\psi}(h) |\tilde{\psi}_{th}\rangle$$

$$= \int dx \psi(x) |\psi_x\rangle$$



Fouriertransformation !

$$\begin{aligned}\tilde{\psi}(k) &= \langle \tilde{\psi}_{th} | \psi \rangle = \langle \tilde{\psi}_{th} | \int dx \psi(x) |\psi_x \rangle \\ &= \int dx \psi(x) \underbrace{\langle \tilde{\psi}_{th} | \psi_x \rangle}_{e^{-ikx}}\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}\hat{\psi}(k) &= \int dx \psi(x) e^{-ikx} \\ \xrightarrow{(F.T)^{-1}} \quad \Rightarrow \quad \psi(x) &= \int \frac{dk}{2\pi} \tilde{\psi}(k) e^{+ikx}\end{aligned}$$

F

$$\left(\int \frac{dk}{2\pi} \tilde{\psi}(k) \tilde{\psi}_{th} \right) = |\psi\rangle = \int dx \psi(x) |\psi_x \rangle$$

Impulsdarstellung

"Wellenbild"

"Teilchenbild"

Impulsrausch

Ausmauer

$|\tilde{\psi}_p\rangle$

$|\psi_x\rangle$

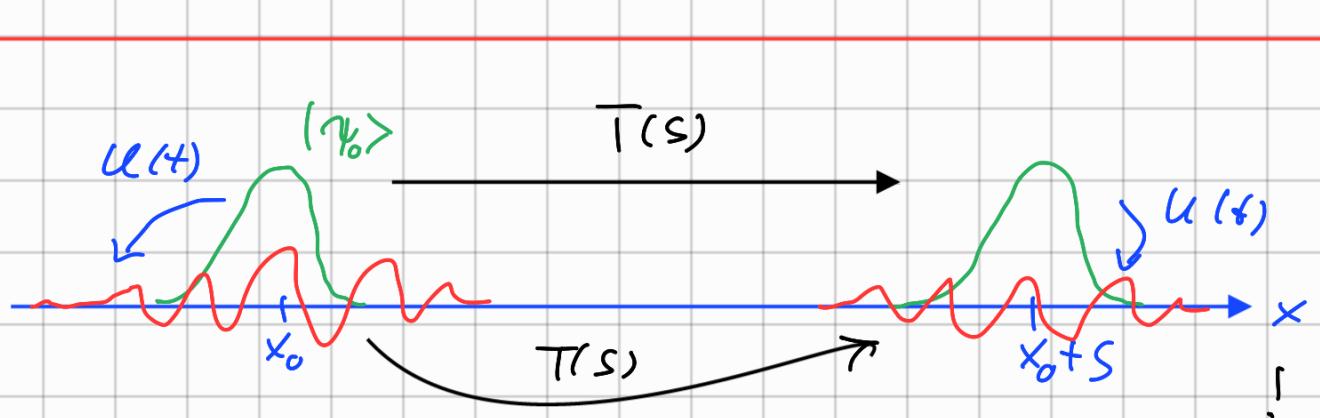
Translationsinvarianz und Imparsatzung

wir zeigen:

System (\hat{H} heißt (losg. H !) ist
symmetrisch bzg. Translationen



Impuls P
Erhaltungsgröße



$$\forall: |\psi_0\rangle \xrightarrow{T(s)} T(s)|\psi_0\rangle$$

$$U(t) \downarrow \quad \equiv \quad \downarrow U(t)$$

$$U(t)|\psi_0\rangle \xrightarrow{T(s)} T(s)U(t)|\psi_0\rangle = U(t)T(s)|\psi_0\rangle$$

$$\Leftrightarrow T(s)U(t) = U(t)T(s)$$

$$\therefore \Leftrightarrow [T(s), U(t)] = 0$$

$$\Leftrightarrow [H, P]$$

$$\Leftrightarrow$$

P Erhaltungsgröße!

$$\begin{aligned} & \uparrow \\ \{H\} &:= \text{Erzeuge von } \{U(t)\} \\ & P := \text{Erzeuge von } \{T(s)\} (\text{Auflösbar}) \end{aligned}$$

Schrödinger-Gl. des Punktteilchens

$$\xrightarrow{?} |\dot{\psi}(t)\rangle = -\frac{i}{\hbar} H |\psi(t)\rangle$$

\swarrow

$H = ?$

Zunächst: freies Teilchen

$\xrightarrow{?}$ Translationssymmetrie!

- \rightarrow
- Impulserhaltung $[H, P] = 0$!
 - Energie-Impuls-Relation: $\langle H \rangle_p \stackrel{!}{=} \frac{1}{2m} \langle p^2 \rangle_p$

erfüllt:

$$H := \frac{P^2}{2m}$$

$$\xrightarrow{?} i\hbar \dot{|\psi(t)\rangle} = \frac{P^2}{2m} |\psi(t)\rangle$$

im Ortsdarstellung: $|\psi(t)\rangle = \int dx \psi(x,t) |0_x\rangle$

$$P \leq -i\hbar \frac{\partial}{\partial x}$$

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

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

↑

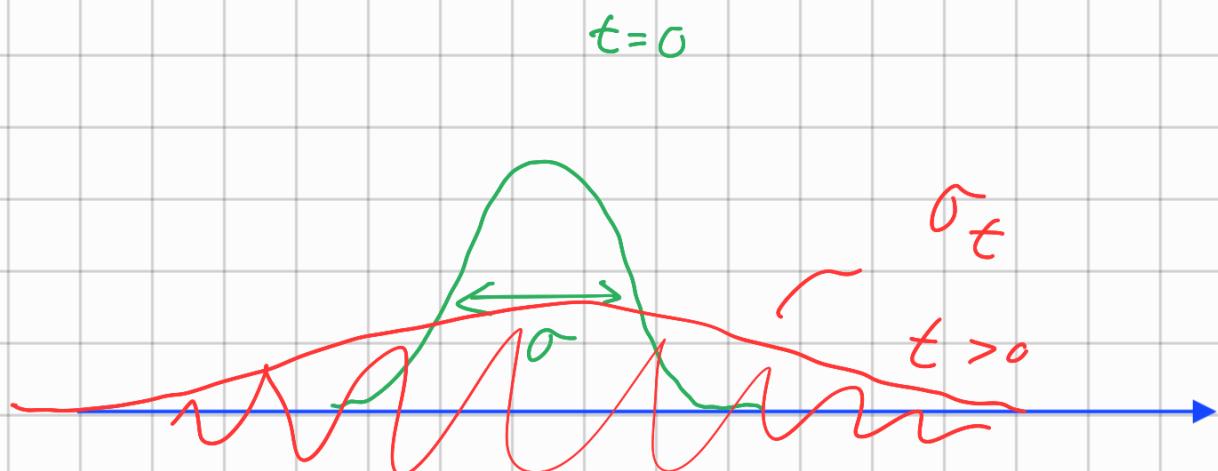
part. DGL 2. Ordn. \approx Wärmeleitungsgleichung:

$$\frac{\partial T(x, t)}{\partial t} = \alpha \frac{\partial^2 T(x, t)}{\partial x^2}$$

in phys. Zeit $\not\equiv$!



nicht-stationäre Dynamik (closed frenier Fuchs!):



vgl. Aufgabe 14!

$$\sigma_t = \sigma \left(1 + \frac{t^2}{\tau^2} \right)^{1/2}$$

$$\tau = 2m\sigma^2 / \hbar^2$$

Übung S. GC:

~~Translationsinvarianz~~ : $[H, P] \neq 0$

$$H = H(\hat{x}, \hat{p}) !$$

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

Potenzialfunktion

Γ

Heisenberg-Theorem:

$$\frac{d}{dt} \langle \hat{x} \rangle_{\psi_t} = \frac{1}{m} \langle \hat{p} \rangle_{\psi_t} !$$

$$\frac{d}{dt} \langle \hat{p} \rangle_{\psi_t} = - \underbrace{\langle U'(\hat{x}) \rangle}_{\text{!}}_{\psi_t} \approx -U'(\langle \hat{x} \rangle_{\psi_t})$$

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

↪

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

(E. Schrödinger 1926)

Standardmethode:

$$\psi(x) \leftarrow |\psi_n\rangle$$

(1.)

bestimme Normierung

Energie eigen zu Standard

und Eigenenergien E_n :

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

Ortsabhängigkeit:

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

↑
Stationäre S. Ge.

$$\rightarrow E_0, E_1, E_2, \dots$$

$$\rightarrow \psi_0(x), \psi_1(x), \psi_2(x), \dots$$

(2.) \rightarrow Dynamik:
Energie eigentliche

$$|\psi(0)\rangle = \sum_{n=0}^{\infty} c_n |\psi_n\rangle$$

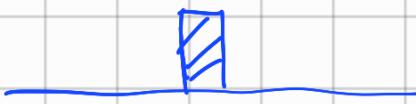
$$\rightarrow |\psi(t)\rangle = \sum_n c_n e^{-\frac{i}{\hbar} E_n t} |\psi_n\rangle$$

Modellsysteme

- Potentialknoten !



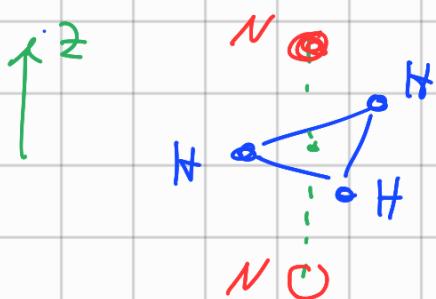
- Potentialbarriere



- Harmon. Oszillator:



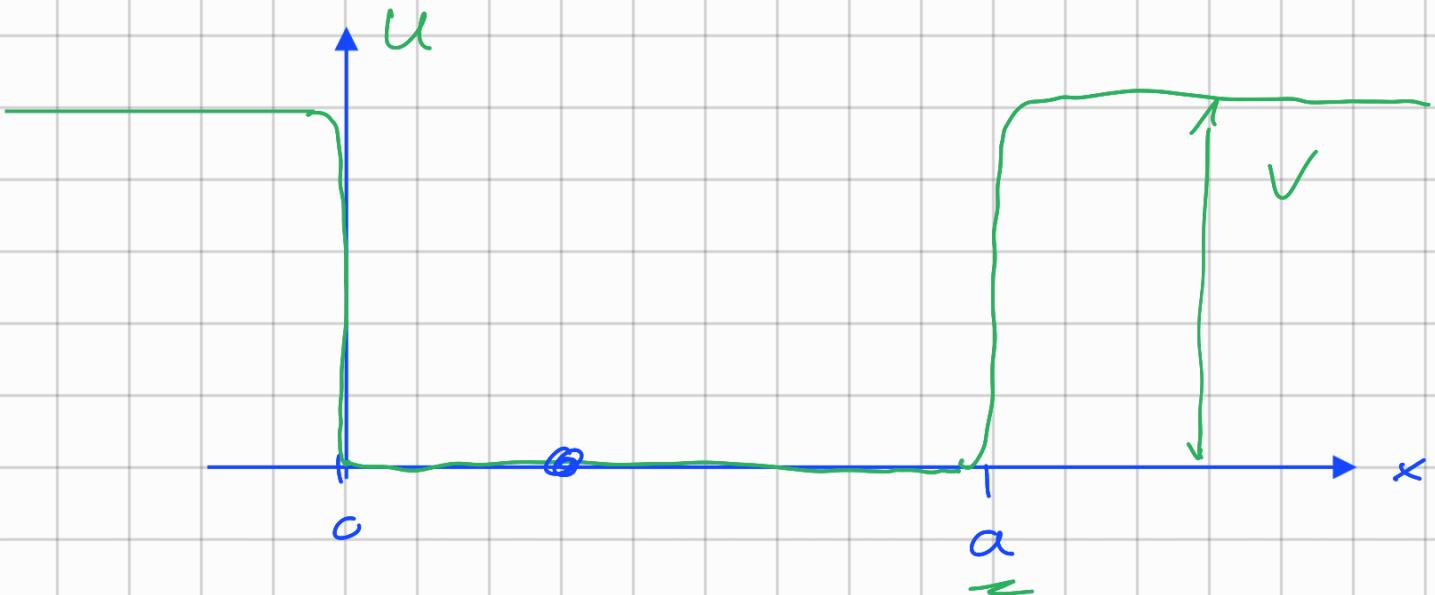
- Doppelmuldenpotential :



→ Doppelknotenpotential



Teilchen im Potenzialkasten:



$$U(x) = \begin{cases} V & : x < 0, \quad x > a \\ 0 & : 0 \leq x \leq a \end{cases}$$

→ Stab. S.G. :

$$E \Psi_E''(x) = -\frac{\hbar^2}{2m} \Psi_E''(x) + U(x) \Psi_E^{(1)}$$

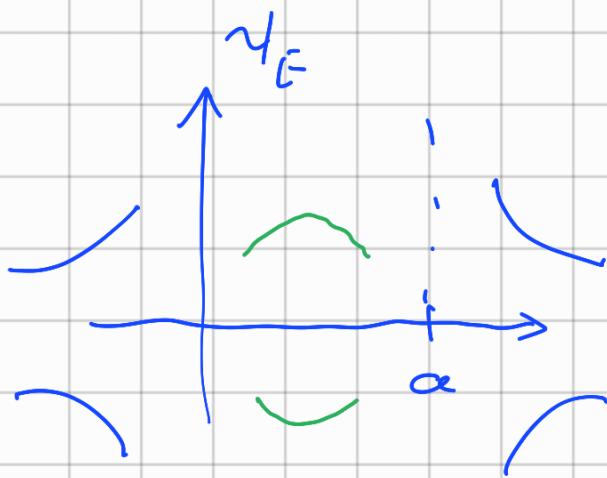
\Leftrightarrow

$$\Psi_E''(x) = \frac{2m}{\hbar^2} (U(x) - E) \Psi_E(x)$$

2. • Bereiche mit $U(x) > E$:

$$\Psi_E''(x) = -\Psi_E(x)$$

$\Psi_E > 0$: Ψ_E konvex!



o Bereiche mit $U(x) < E$:

$$\rightsquigarrow \text{ o } \psi''_E(x) = -\omega^2 \psi(x)$$

$\psi_E > 0$: $\psi_E(x)$ stetig !

)