

# CWR VL 10

14 + ~~30~~ 27 - 1 -

- Start Recording ✓
- Hiwi-Job Webpage FULT 2500,-  
→ FHM kontaktieren
- Fragen?
- Flexnow: Anmeldung/Abmeldung  
wie für Klausuren
- A B HEUTE: Hörsaalgruppe A + B  
→ alle ✓

## 6) Anwendungen in der QM

-2-

- Jedes QM Problem  $\rightarrow$  Matrix - Vektor Problem  
 $h = 1$  abbildung

- Diskretisierung (PDEs)  $\rightarrow$  Eigenwertproblem
- Variationelle Ansätze  $\rightarrow$  endlich-dim. Problem  
(Ritz)
- Numerische Verfahren (Verallg. Verlet) 1D Probleme  
Shooting-Methode
- Zeitabhängigkeit: Elementar,  $|N(+)\rangle = e^{-i\hat{H}t} |N(t=0)\rangle$   
 $|N(+)\rangle = \sum_n c_n e^{-iE_n t} |n\rangle$

## 6.1) Zeitunabhängige Probleme

→ 3 -

$$\hat{H}|\psi\rangle = E|\psi\rangle \quad (1)$$

Wellendarstellung

$$\left[ \frac{\hat{P}^2}{2m} + V(\vec{r}) \right] \psi(\vec{r}) = E \psi(\vec{r}) \quad \text{PDE} \quad (2)$$

→ Eigenwertprobleme

$$\hat{P}_x \rightarrow \frac{\hbar}{i} \partial_x \quad ; \quad \begin{matrix} \hbar = 1 \\ m = 1 \end{matrix}$$

a)  $\dim(\mathcal{H}) \neq \infty$  (Ensemble von Spins)

→ b) abzählbar  $\infty$  Dim (nur Bindungszustände)

c) kontinuierliches Spektrum ( $V$  endlich, fest)

→ Quantisierung

## 6.2) Diskretisierung der PDE

-4-

Ortsdarstellung, 1D Problem; 1TL

$$\hat{A} = \frac{\hat{p}^2}{2m} + V(x)$$

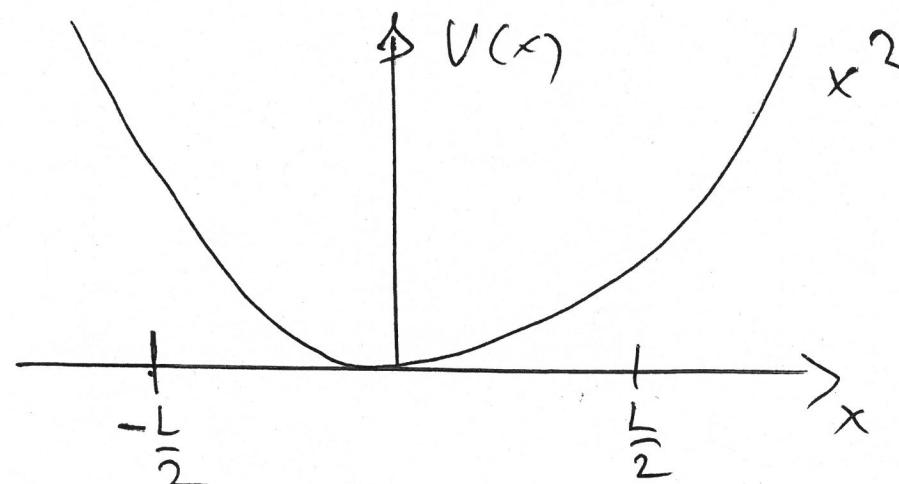
$$\Rightarrow \psi''(x) = \frac{2m}{\hbar^2} (E - V(x)) \psi(x) \quad \hbar=1, m=1$$

$$= -2 (E - V(x)) \psi(x)$$

$$x \in [0, L]$$



ggf. erste  
Näherung



# Differenzengleichung

-5-

$$x_i = i \cdot \Delta x; \quad i = 0, \dots, N; \quad L = N \Delta x$$

$$\rightarrow N+1 \text{ Stellen } x_i \quad \Rightarrow \quad N = \frac{L}{\Delta x}$$

$$\Rightarrow \frac{\varphi(x + \Delta x) + \varphi(x - \Delta x) - 2 \varphi(x)}{(\Delta x)^2} = 2(E - V(x)) \varphi(x)$$

Duf:

$$\varphi = \begin{pmatrix} \varphi(x_0) \\ \vdots \\ \varphi(x_N) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \varphi_0 \\ \vdots \\ \varphi_{\cancel{N}} \end{pmatrix}$$

$\dim \mathcal{X} = N+1$

$$= \frac{L}{\Delta x} + 1$$

z.B.: offene Ränder (Bsp)

$$\varphi(x_{-1}) = 0; \quad \varphi(x_{N+1}) = 0$$

-6 -

~~H = i~~

$$\boxed{H \vec{\psi} = E \vec{\psi}}$$

N+1 dimensionales  
Eigenwertproblem.

Wie sieht H aus?

$$H_{i,i} = \frac{1}{(\Delta x)^2} + V(x_i) \quad \text{diagonale M.e.}$$

(Matrix elements)

$$H_{i,i+1} = -\frac{1}{2} \frac{1}{(\Delta x)^2} = : -t(\Delta x)$$

$$H = \begin{pmatrix} H_{0,0} & -t & & & \\ -t & H_{1,1} & -t & & 0 \\ & -t & \ddots & & \\ & & \ddots & \ddots & \\ 0 & & \ddots & \ddots & H_{N,N} \end{pmatrix}$$

tridiagonal  $\diamond$

Warum:

- 1D
- RB
- Näherung für  $\psi''$

7

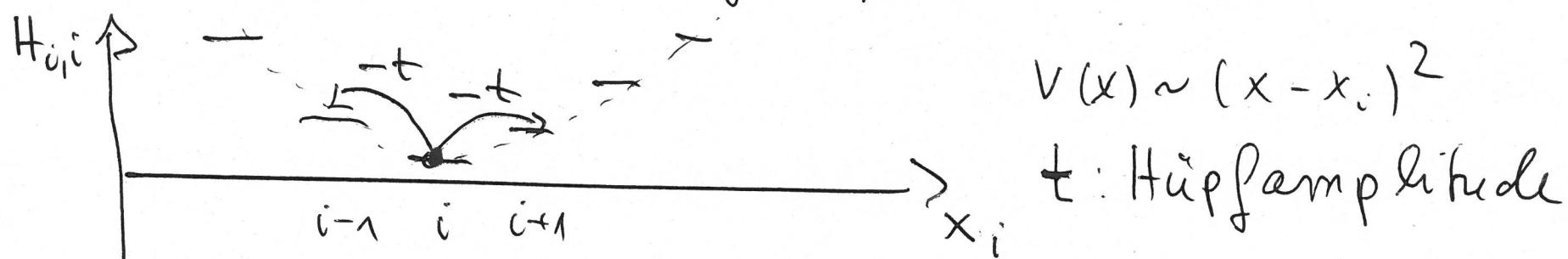
H angegeben bz. Computational basis

$$\vec{b}_i = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ \vdots \\ i \\ \vdots \\ 0 \end{pmatrix} \leftarrow i\text{h Stelle}$$

Interpretation:  $H \vec{b}_i \rightarrow H_{i,i} \vec{b}_i; \underbrace{H_{i,i+1} \vec{b}_i}_{\vec{b}_{i+1}}, \vec{b}_{i-1}$

Diskretisierung: Gitter

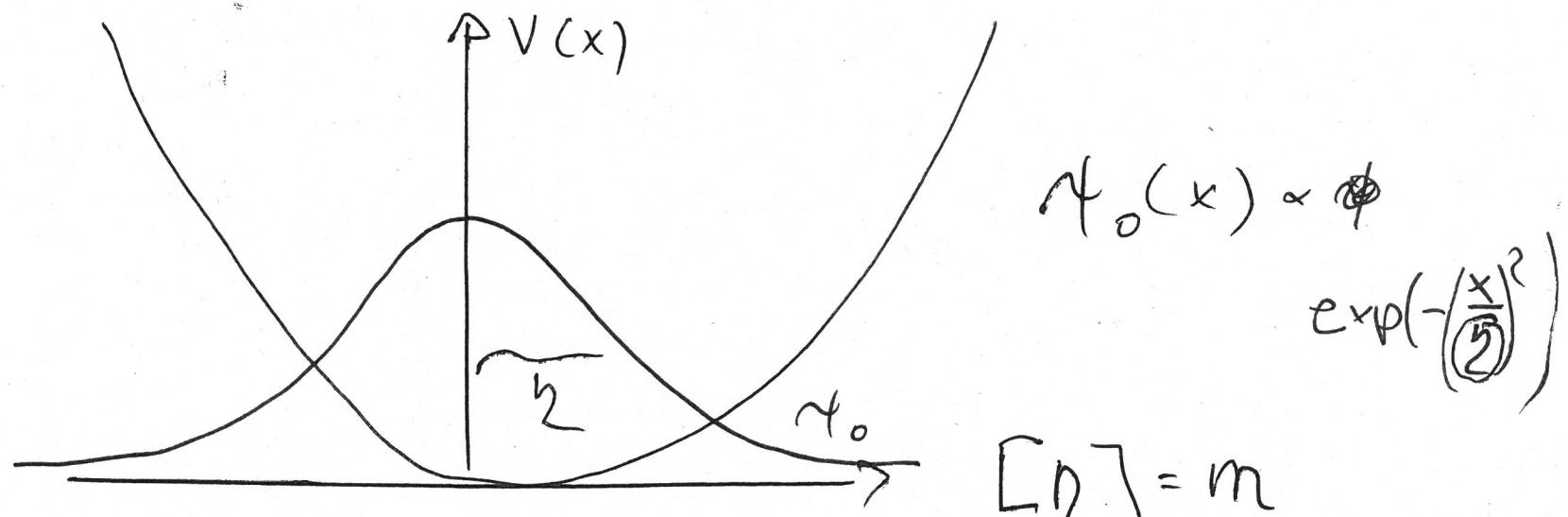
TL in  $\vec{b}_i$ : TL ist am Gitterplatz i (Brück  $\Delta x$ )



→ Hüpfen des QM TL in diskretes Potential -  $\delta$ -Landschaft.

→ Künstliche Längenskalen:  $[L, \Delta x]$

Beispiel:  $V(x) \propto x^2$  harmonischer Oszillator



$$\psi_0(x) \propto \phi$$

$$\exp\left(-\left(\frac{x}{2}\right)^2\right)$$

$$[\Omega] = m$$

$$V(x) = \frac{1}{2} m \omega^2 x^2; \Omega = \sqrt{\frac{\hbar}{m \omega}} = 1$$

Numerik  $\hbar=1, m=1, \omega=1$

Ug.

$$\Delta x \ll p \ll L$$

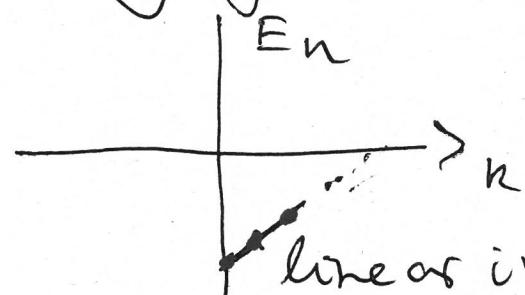
→ Niedrig-E Teil des Spektrums

$\cong$  harmonische Oszillatoren

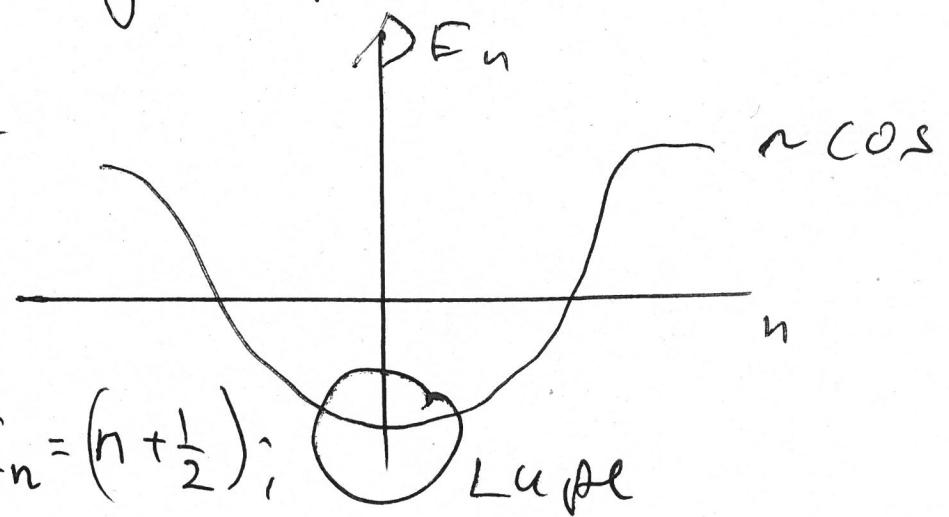
Hochenergietail  $\cong$  Gitterphysik

Lösung Gittermodell

Lupe



$$\text{linear in } n; E_n = \left(n + \frac{1}{2}\right)$$



-1D -

## Numerisches Problem:

- Eigenwertgliederung (endlich-dim)

$$H \vec{\psi}_\alpha = E_\alpha \vec{\psi} \quad ; \quad \alpha = 0, \dots, N$$

- $L \rightarrow \infty$
  - $\Delta x \rightarrow 0$
- } korrekte Physik

$$\Rightarrow \begin{cases} \frac{L}{\Delta x} \gg 1 \\ L_{\text{char}} \end{cases}$$

$$\begin{cases} \frac{\Delta x}{L_{\text{char}}} \ll 1 \end{cases}$$

Eigenvektor zu  $E_\alpha$

$$\vec{\psi}_\alpha = \underbrace{\vec{\psi}}_{\text{!}}$$

$$\vec{\psi} = \sum_{i=0}^N \psi_i^\alpha \vec{b}_i \rightarrow \vec{\psi} = \begin{pmatrix} \psi_0^\alpha \\ \vdots \\ \psi_N^\alpha \end{pmatrix}$$

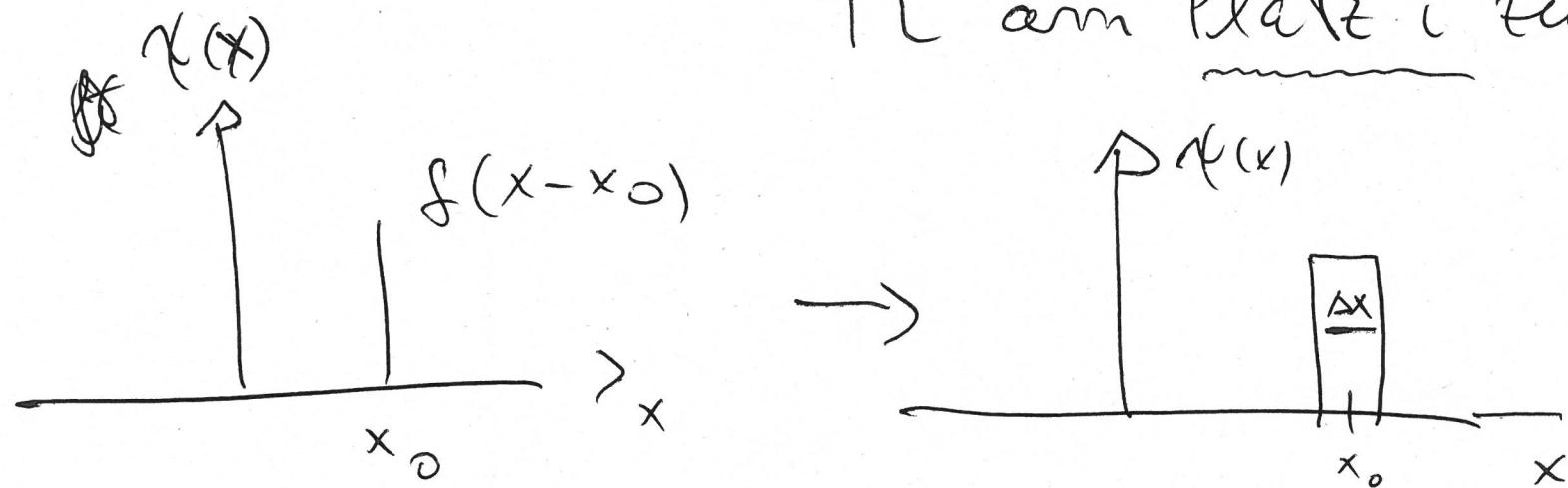
Bedeutung von  $\psi_i^\alpha$  ?

-Ay.

$$|\psi_\alpha(x)|^2 \leftrightarrow |\psi_i^\alpha|^2$$

b

Wahrscheinlichheit dafür,  
TL am Platz i zu finden



## 5.3) Variationeller Ansatz durch Brinkmeyer 12

### Basisätze

~) Algebraisch,

Bsp: für Ritz' sde Variationsprinzip

$$\hat{A}|\psi_0\rangle = E_0|\psi_0\rangle$$

$|\psi_0\rangle$  nicht entartet?

$|\psi\rangle \neq |\psi_0\rangle$  (nicht parallel?) (falls Spektrum von unten beschränkt)

$\Rightarrow$   
Ritz

$$\frac{\langle\psi|\hat{A}|\psi\rangle}{\langle\psi|\psi\rangle} \geq E_0$$

$|\psi\rangle$  schläge  
raten?

(BCS theory, frakt. QHE, ...)

# Numerisches Variationsprinzip.

13.

→ endlich dcm. Problem  $\nabla$ .

Ansatz:  $| \psi_0 \rangle \approx | \phi \rangle = \sum_{\alpha=1}^N a_\alpha | u_\alpha \rangle$  Väherung

wobei  $\{ | u_\alpha \rangle \}$ : ONB im  $\mathcal{X}$ .

↪  $\alpha = 1, \dots, \infty$  (für abzählbar- $\infty \mathcal{X}$ )

→ Entwicklung von  $|\phi\rangle$  bez. endlich viele

Basiszustände: ~~bis~~  $N \rightarrow \infty$ :  $|\phi\rangle \propto |\psi_0\rangle$

Negligible) case:

~14.

$$|\psi(v)\rangle \rightarrow E(v) = \frac{\langle\psi|H|\psi\rangle}{\langle\psi|\psi\rangle} \geq E_0$$

Parameter

→

$$\min_v E(v) = E_{\text{opt}} \geq E_0$$

best guess

Divens

$$|\psi(a_1, \dots, a_n)\rangle$$

→ N Parameters  $a_1, \dots, a_N$

$$\langle u_\alpha | u_\beta \rangle = \delta_{\alpha \beta}$$

$\Rightarrow H_{\alpha \beta} = \langle u_\alpha | \hat{H} | u_\beta \rangle$ : Matrixelemente von  $\hat{H}$   
bez. auf  $\{|u_\alpha\rangle\}$

$\rightarrow N \times N$  Matrix  $\Rightarrow \boxed{H \vec{a} = E^* \vec{a}}$

$$\Rightarrow (*) \quad \left[ \sum_{\beta=1}^N H_{\alpha \beta} a_\beta = E^* a_\alpha \right] \quad \begin{array}{l} \text{Eigenwertgleichung} \\ \text{in } N \text{ dimensionalem} \\ \text{Unterraum} \end{array}$$

$$\vec{a} = \begin{pmatrix} a_1 \\ \vdots \\ a_N \end{pmatrix} \quad \xrightarrow{\quad \text{X} \quad} \quad \text{aufgespannt von } \{u_\alpha\}$$

$$\hookrightarrow \boxed{E_1^*, \dots, E_N^* : E_1^* \geq E_0} \quad \hookrightarrow \text{best guess?}$$

75a-

Herleitung Glg (\*) von Seite 15 (nicht im VL  
präsentiert): Ansatz  $|\psi\rangle = \sum_{\alpha=1}^N a_\alpha |u_\alpha\rangle$

$$\langle \phi | \hat{H} | \phi \rangle = \sum_{\alpha, \beta=1}^N \langle u_\beta | \hat{H} | u_\alpha \rangle a_\beta^* a_\alpha$$

$$\langle \phi | \phi \rangle = \sum_{\alpha, \beta=1}^N \langle u_\beta | u_\alpha \rangle a_\beta^* a_\alpha = \sum_{\alpha, \beta=1}^N a_\beta^* a_\alpha S_{\alpha \beta} = \sum_{\alpha=1}^N |a_\alpha|^2$$

$$= H_{\alpha \alpha}$$

$$E^* = \frac{\langle \phi | \hat{H} | \phi \rangle}{\langle \phi | \phi \rangle} \Rightarrow \sum_{\alpha, \beta} a_\beta^* a_\alpha \underbrace{\langle u_\beta | \hat{H} | u_\alpha \rangle}_{= H_{\alpha \beta}} = E^* \sum_{\alpha=1}^N a_\alpha^* a_\alpha$$

Minimieren bezüglich Variation von  $a_\beta^*$ :  $\partial_{a_\beta^*}$  auf beiden Seiten

$$\Rightarrow \boxed{\sum_{\alpha=1}^N H_{\beta \alpha} a_\alpha = E^* a_\beta} \Leftrightarrow \boxed{H \vec{a} = E^* \vec{a}}$$

# Entscheidend (physikalische Intuition)

-16-

## Wahl des Bases $\{|u_\alpha\rangle\}$ □

Beispiel:  $\hat{H} = \hat{H}_0 + \hat{H}'$

$$\hat{H}_0 |u_\alpha\rangle = E_\alpha |u_\alpha\rangle$$

$|u_\alpha\rangle, E_\alpha$  bekannt

(angestörte Problem)

$\hat{H}_0$ : harmonische Oszillatoren

~~$\hat{H}_0$~~

$$E_\alpha = \omega + \frac{1}{2} -$$

$$\hat{H}' = \lambda \hat{x}^4; \lambda > 0; \alpha = 0, 1, \dots, \infty$$

Empirie: Physik  
Eigenschaften von  $\hat{H}_0$   
bleiben in Anwesenheit

Störung von  $\hat{H}'$   
erhalten.

a)  $\sum_i$

b)  $x_i^2$

c)  $\hat{H} = \sum_{i=1}^{2m} \hat{p}_i^2$   
NTL

Sortiere  $E_\alpha$ :

A7 -

$$E_0 < E_1 < E_2 < \dots < E_{N-1}$$

$$|\psi\rangle = \sum_{\alpha=0}^{N-1} a_\alpha |u_\alpha\rangle$$

P

Eigenzustände von  $\hat{H}_0$

Aufg:

- $H_{ap}$  ausrechnen
- $H$  auf endl.-dim Unterraum diagonalisieren
- Konvergenz bz. N studieren.  $E_0^*(N)$  vs N
- Vgl. mit Differenzenmethode.