

# Feldoperatoren

1. Quantisierung:  $\psi(r)$  „klassisches“ Wellenfeld  
Zerlegung in Basisfunktionen  $\psi(r) = \sum_{\mu} a_{\mu} \psi_{\mu}(x)$
- Amplitude  $\downarrow$  Basis  $\swarrow$
2. Quantisierung:  $\rightarrow$  Vertauschungsrelation von Erzeuger + Vernichtungsoperatoren  $\hat{a}_{\mu}, \hat{a}_{\mu}^{\dagger}$   
 $\Rightarrow$  Korpuskular-character des Wellenfeldes

Transformation auf Ortsdarstellung  $\langle r | \psi \rangle = \sum_{\lambda} \langle r | \lambda \rangle \langle \lambda | \psi \rangle$

Erzeugung sop.  $\hat{\psi}^+(\underline{r}) := \sum_{\lambda} \psi_{\lambda}^*(\underline{r}) \hat{a}_{\lambda}^{\dagger}$   $\psi_{\lambda}(\underline{r})$

Vernichtung sop.  $\hat{\psi}(\underline{r}) := \sum_{\lambda} \psi_{\lambda}(\underline{r}) \hat{a}_{\lambda}$

Teilchendruck op.  $\hat{n}(\underline{r}) := \hat{\psi}^+(\underline{r}) \hat{\psi}(\underline{r})$

Teilchenzahl op.  $\hat{N} := \int \hat{\psi}^+(\underline{r}) \hat{\psi}(\underline{r}) d^3r$

Bosonen: 
$$\begin{aligned} [\psi^+(\underline{r}), \hat{\psi}^+(\underline{r}')] &= \sum_{\lambda \lambda'} \psi_{\lambda}(\underline{r}) \psi_{\lambda'}^*(\underline{r}') \underbrace{[\hat{a}_{\lambda}, \hat{a}_{\lambda'}^{\dagger}]^{\dagger}}_{\delta_{\lambda \lambda'}} \\ &= \sum_{\lambda} \psi_{\lambda}(\underline{r}) \psi_{\lambda}^*(\underline{r}') \\ &= \sum_{\lambda} \langle \underline{r} | \lambda \rangle \langle \lambda | \underline{r}' \rangle = \langle \underline{r} | \underline{r}' \rangle \\ &= \delta(\underline{r} - \underline{r}') \end{aligned}$$

Fermionen:  $\{\hat{\psi}(\underline{r}), \hat{\psi}^+(\underline{r}')\} = \delta(\underline{r} - \underline{r}')$  Anti-Vertauschungsrelation

### 3.3. Erwartungswerte in 2. Quantisierung

Erwartungswert von Operatoren im antisym. Vielteilchenzustand  $|\psi\rangle_{-}$

1. Teilchen op.

$$\langle \psi | \hat{H}_1 | \psi \rangle_{-} = \sum_{\lambda \lambda'} \langle \lambda' | h | \lambda \rangle_{-} \langle \psi | a_{\lambda}^{\dagger} a_{\lambda} | \psi \rangle_{-}$$



$$q = n \\ p = m$$

$$= \delta_{ip} \delta_{jm} + \delta_{iq} \delta_{jn}$$

$$i=j$$

$$= n_i$$

$$\Rightarrow \langle \psi | a_i^\dagger a_j | \psi \rangle = \delta_{ij} n_i$$

- Erwartungswert ist stets eine Summe von  $\delta_{ik}$  Produkten über alle möglichen Kombinationen von 1. Erz und 1. Vertikalen

- Vorzeichen durch Permutation gegeben

2 Teilchen Op.:

$$\hat{H} = \langle \psi | a_\mu^\dagger a_\mu | \psi \rangle$$

$$(*_{EW}) \quad \langle \psi | a_{\lambda'}^\dagger a_{\mu'}^\dagger a_\mu a_\lambda | \psi \rangle = \langle a_{\mu'}^\dagger a_\mu \rangle \delta_{\mu'\mu} \langle a_{\lambda'} a_\lambda \rangle \delta_{\lambda'\lambda} - \langle a_{\mu'} a_\lambda \rangle \delta_{\mu'\lambda} \langle a_{\lambda'} a_\mu \rangle \delta_{\lambda'\mu}$$

Achtung: - gilt nur für Erwartungswerte bezgl. einem Antisym. WF  
- mit WW ist  $|\psi\rangle$  im allg. kein Eigenzustand mehr

### 3.4. Hartree Fock in 2 Quantisierung

Ziel: WW Hamilton Operator  $\hat{H}_{full}$  ersetzen durch möglichst guten

1-Teilchen Operatoren.

(wechselwirkende El. im konstanten Potenzial)

$$\hat{H}_{full} = \sum_{\lambda} \epsilon_{\lambda} a_{\lambda}^{\dagger} a_{\lambda} + \frac{1}{4} \sum_{\substack{\lambda \lambda' \\ \mu \mu'}} \langle \lambda' \mu' | \hat{V} | \lambda \mu \rangle a_{\lambda'}^{\dagger} a_{\mu'}^{\dagger} a_{\mu} a_{\lambda}$$

$$= \underbrace{\sum_{i=1}^z \hat{h}(i)}_{\text{effektiver 1 Teilchen Op}} + \underbrace{\sum_{i \neq j} \hat{v}(i, j) - \Delta \hat{u}(i)}_{\text{Zweitteilchen Op.} \rightarrow 0}$$

$$:= \hat{H}_{\text{eff}} = \sum_{\lambda} \tilde{\epsilon}_{\lambda} \tilde{a}_{\lambda}^{\dagger} \tilde{a}_{\lambda}$$

effektiver 1 Teilchen Op

Ansatz: Suche Wellenfunktion die Eigenwertgleichung  $\hat{H}_{\text{eff}} |\phi_{\lambda}\rangle = \epsilon_{\lambda} |\phi_{\lambda}\rangle$  erfüllen und  $\langle \phi | \hat{H}_{\text{full}} | \phi \rangle$  minimieren.

$$|\phi_{\lambda}\rangle = \tilde{a}_{\lambda}^{\dagger} |0\rangle$$

• Bekannt sein Eigenfunktionen von  $\hat{h} |f_a\rangle = \epsilon_a |f_a\rangle$  neue Erzeuger (mit  $\omega$ )

$\Rightarrow |\phi_{\lambda}\rangle$  kann nach  $|f_a\rangle$  entwickelt werden

(ohne  $\omega$ )  
alte Erzeuger  
 $\phi$

$$|\phi_{\lambda}\rangle = \sum_a |f_a\rangle \langle f_a | \phi_{\lambda} \rangle = \sum_a x_{\lambda a} |f_a\rangle = \sum_a x_{\lambda a} a_a^{\dagger} |0\rangle$$

$$\Rightarrow \tilde{a}_{\lambda}^{\dagger} = \sum_a x_{\lambda a} a_a^{\dagger}$$

gesucht!

### Variation des Erwartungswertes

(um bestmögliche Wellenfunktion  $\langle \phi |$  zu finden)

$$\langle \phi | \hat{H}_{\text{full}} | \phi \rangle = \sum_{\lambda=1}^z \overset{(*\epsilon_{\omega})}{\epsilon_{\lambda}}$$

alle besetzten Zustände

$$= \langle \phi_{\lambda} | \hat{h} | \phi_{\lambda} \rangle + \frac{1}{4} \left( \sum_{\lambda \mu} \langle \phi_{\lambda} \phi_{\mu} | \hat{v} | \phi_{\lambda} \phi_{\mu} \rangle - \langle \phi_{\lambda} \phi_{\mu} | \hat{v} | \phi_{\mu} \phi_{\lambda} \rangle \right)$$

Vertauschung liefert Vorzeichen

$$= \sum_{\lambda=1}^z \langle \phi_{\lambda} | \hat{h} | \phi_{\lambda} \rangle + \frac{1}{2} \sum_{\lambda \mu} \langle \phi_{\lambda} \phi_{\mu} | \hat{v} | \phi_{\lambda} \phi_{\mu} \rangle -$$

Frage: Wie ist  $|\phi_\lambda\rangle$  aus  $|\xi_\alpha\rangle$  zusammengesetzt?

Antwort: Minimieren des Energiefunktionals liefert  $x_{\lambda\alpha}$

Basiswechsel:

$$\langle \phi | \tilde{H}_{\text{free}} | \phi \rangle = \sum_{\lambda=1}^Z \sum_{ij}^{\infty} \langle \xi_i | \mu | \xi_j \rangle x_{\lambda i}^* x_{\lambda j} + \frac{1}{2} \sum_{\lambda\mu}^Z \sum_{ijlm}^{\infty} \langle \xi_i \xi_e | \tilde{V} | \xi_j \xi_m \rangle x_{\lambda i}^* x_{\mu l}^* x_{\lambda j} x_{\mu m}$$

Nebenbedingung (Normierung)  $\sum_l x_{\lambda l}^* x_{\lambda l} = 1$  wegen  $\langle \phi_\lambda | \phi_\lambda \rangle = 1$

$$= \sum_l \sum_m x_{\lambda l}^* x_{\lambda m} \underbrace{a_m^\dagger a_l}_{\delta_{ml}}$$

$\Rightarrow$

$$0 = \frac{d}{dx_{kp}^*} \left( \langle \phi | \tilde{H}_{\text{free}} | \phi \rangle - \sum_{\lambda=1}^Z \tilde{\epsilon}_\lambda \sum_l^{\infty} x_{\lambda l}^* x_{\lambda l} \right)$$

Lagrange Parameter

- beim Ableiten bleibt nur k-te Komponente übrig
- gemischte Summen: Produktregel

$$0 = \sum_j^{\infty} \langle \xi_p | \mu | \xi_j \rangle x_{kj} + \frac{1}{2} \sum_{\mu=1}^Z \sum_{jlm}^{\infty} \langle \xi_p \xi_e | \tilde{V} | \xi_j \xi_m \rangle x_{\mu l}^* x_{kj} x_{\mu m} + \frac{1}{2} \sum_{\lambda=1}^Z \sum_{\substack{ijm \\ lmj}}^{\infty} \langle \xi_i \xi_p | \tilde{V} | \xi_j \xi_m \rangle x_{\lambda i}^* x_{\lambda j} x_{lmj} + \tilde{\epsilon}_k x_{kp}$$

$$\Rightarrow \varepsilon_k^{\text{eff}} \underline{x_{kp}} = \underbrace{\sum_j \left( \langle \xi_p | \mathcal{H} | \xi_j \rangle + \sum_{\mu=1}^Z \sum_{\ell m} \langle \xi_p \xi_\ell | \hat{V} | \xi_j \xi_m \rangle \right)}_{\hat{H}_{\text{eff}}} \underline{x_{kj}}$$

Bestimmungsgleichung für  $x_{kp}$

Problem:  $x_{\mu j}$  werden schon im Matrix-Element benötigt

$$\sum_p a_p^+ \Rightarrow \varepsilon_k^{\text{eff}} |\phi_k\rangle = \hat{H}_{\text{eff}} |\phi_k\rangle \quad \text{da } |\phi_k\rangle = \sum_\ell x_{k\ell} a_\ell^+ |0\rangle$$

Basiswechsel

$$\varepsilon_\lambda^{\text{eff}} x_{\lambda p} = \sum_j \left[ \langle \xi_p | \mathcal{H} | \xi_j \rangle + \sum_{\mu=1}^Z \langle \xi_p \phi_\mu | \hat{V} | \xi_j \phi_\mu \rangle \right] x_{\lambda j}$$

$$= \langle \xi_p | \mathcal{H} | \phi_k \rangle + \sum_{\mu=1}^Z \langle \xi_p \phi_\mu | \hat{V} | \phi_k \phi_\mu \rangle$$

$$\sum_p a_p^+ \Rightarrow \varepsilon_\lambda^{\text{eff}} = \langle \phi_k | \mathcal{H} | \phi_k \rangle + \sum_{\mu=1}^Z \langle \phi_k \phi_\mu | \hat{V} | \phi_k \phi_\mu \rangle$$

$$\varepsilon_k^{\text{eff}} \text{ sind Eigenwerte von } \hat{H}_{\text{eff}} \quad \text{also} \quad \hat{H}_{\text{eff}} = \sum_k \tilde{a}_k^+ \tilde{a}_k \varepsilon_k^{\text{eff}}$$

$$\hat{H}_{\text{eff}} = \sum_{\lambda} \tilde{a}_{\lambda}^{\dagger} \tilde{a}_{\lambda} \left( \underbrace{\langle \phi_{\lambda} | h | \phi_{\lambda} \rangle}_{\epsilon_{\lambda}} + \sum_{\mu=1}^{\infty} \langle \phi_{\lambda} \phi_{\mu} | \hat{V} | \phi_{\lambda} \phi_{\mu} \rangle \langle \tilde{a}_{\mu}^{\dagger} \tilde{a}_{\mu} \rangle \right)$$

garantiert das  
nur besetzten Zustände  
gezählt werden

$$\hat{H}_{\text{eff}} = \sum_{\lambda=1}^{\infty} \left( \epsilon_{\lambda} + \sum_{\mu=1}^{\infty} \left( \underbrace{\langle \lambda \mu | \hat{V} | \lambda \mu \rangle}_{\text{Hartree}} - \underbrace{\langle \lambda \mu | V | \mu \lambda \rangle}_{\text{Fock}} \right) \langle a_{\mu}^{\dagger} a_{\mu} \rangle \right) a_{\lambda}^{\dagger} a_{\lambda}$$

1-Teilchen  
Energie im  
neuen Zustand  $|\lambda\rangle$

$\Delta U_{\lambda}$

Korrektur (renormierte Energie)  
berücksichtigt WW mit möglichst  
geringem Fehler