

## English Summary:

### 2.3 Hartree-Fock approximation

$N$  interacting electrons: self-consistent mean-field approximation

Variational Principle:  $E = \min \langle \phi | \hat{H} | \phi \rangle$ ,  $\langle \phi | \phi \rangle = 1$

$$\Rightarrow \left[ -\frac{\hbar^2}{2m} \Delta + V(\mathbf{r}) \right] \varphi_i(\mathbf{r}) + \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0} \sum_{\substack{j=1 \\ j \neq i}}^N \left[ \int d^3r' \frac{|\varphi_j(\mathbf{r}')|^2}{|\mathbf{r}-\mathbf{r}'|} \varphi_i(\mathbf{r}) - \int d^3r' \frac{\varphi_j^*(\mathbf{r}')\varphi_i(\mathbf{r}')}{|\mathbf{r}-\mathbf{r}'|} \varphi_i(\mathbf{r}) \right] = E_i \varphi_i(\mathbf{r})$$

total charge density  $\rho(\mathbf{r}) = -e \sum |\varphi_i|^2$  (Hartree)

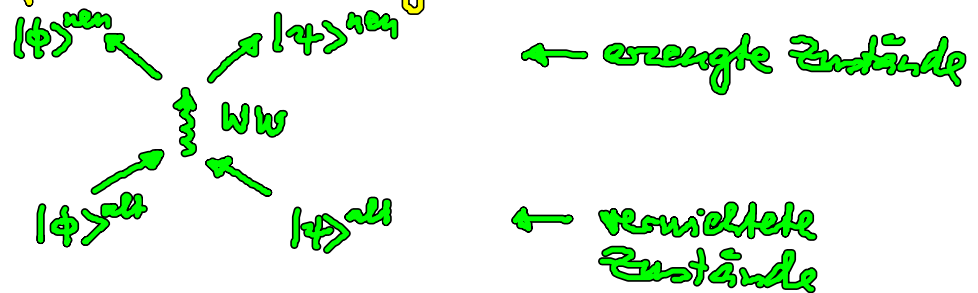
exchange charge density  $\rho_i^{HF}(\mathbf{r}, \mathbf{r}') = -e \sum_j \frac{\varphi_j(\mathbf{r}, \mathbf{r}') \varphi_j^*(\mathbf{r}', \mathbf{r})}{|\varphi_j(\mathbf{r})|^2}$ ,  $\varphi_j(\mathbf{r}, \mathbf{r}') = \varphi_j^*(\mathbf{r}') \varphi_j(\mathbf{r})$  (Fock)

## 3. Zweite Quantisierung

### 3.1 Erzeugungs- u. Vernichtungs-Operatoren u. Besetzungszahldarstellung

- Beschreibung von Vielteilchensystem ist mühselig durch aufwendige Summen zur (anti-)Symmetrisierung

jetzt: Vereinfachung durch Umformulierung  
d.h. Formulierung durch Erzeugungs- u. Vernichtungs-Op.  
plus Vertauschungsrelationen



Erzeugungsop.  $a_k^+$  erzeugt Teilchen im Zustand  $|\varphi_k\rangle$   
Wirkung auf antisymmetrischen Vielteilchenzustand  $|\phi\rangle$

$$a_k^+ |\varphi_1' \dots \varphi_N^N\rangle^- = \sqrt{N+1} |\varphi_k, \varphi_1' \dots \varphi_N^N\rangle^-$$

wegen Normierung  $\frac{1}{\sqrt{(N+1)!}}$   
 • Neue Wellenfkt. in Produktzustand  
 vereinbarungsgemäß an 1. Stelle

Es gilt  $a_k^+ a_2^+ |\varphi_1^+ \dots \varphi_N^+ \rangle^- = \sqrt{N+1} \sqrt{N+2} |\varphi_k \varphi_2 \varphi_1^+ \dots \varphi_N^+ \rangle^-$

$a_2^+ a_k^+ |\varphi_1^+ \dots \varphi_N^+ \rangle^- = -a_k^+ a_2^+ |\varphi_1^+ \dots \varphi_N^+ \rangle^-$

↑ Antisymmetrie-Eigenschaft

$\{a_k^+, a_2^+\} = 0$  Antikommutator

$|\varphi_1^+ \dots \varphi_N^+ \rangle^- = \frac{1}{\sqrt{N!}} a_1^+ a_2^+ \dots a_N^+ |0\rangle$

↑ Vakuumzustand

Vernichtungsop.  $a_k = (a_k^+)^+$  vernichtet Teilchen in Zustand  $|\varphi_k\rangle$

$a_k |\varphi_1^+ \dots \varphi_N^+ \rangle^- = \sqrt{N} |\varphi_1^+ \dots \cancel{\varphi_k} \dots \varphi_N^+ \rangle^-$  Normierung  $\frac{1}{\sqrt{N-1}}$   
 N-mal 1-Teilchen  $\varphi$

Bemerkung: Erzeugungs- u. Vernichtungs-Op. führen aus dem Hilbertraum  $\mathcal{H}_N$  hinaus:  $a^+ : \mathcal{H}_N \rightarrow \mathcal{H}_{N+1}$

Idee: Neuer Raum:

Fock-Raum = Summe aller N-Teilchen-Hilberträume

$\mathcal{H}^{\text{Fock}} = \mathcal{H}_0 \oplus \mathcal{H}_1 + \dots + \mathcal{H}_N + \dots$

↑  
 direkte Summe

↑  
 irreduzibler Unterraum  $\mathcal{H}_N$   
 von  $\mathcal{H}^{\text{Fock}}$

(Logik: ausschließendes Oder)

(direktes Produkt: logisches Und  $\rightarrow \mathcal{H}_N = \underbrace{\mathcal{H}_0 \oplus \dots \oplus \mathcal{H}_N}_{N\text{-mal}}$ )

$$|\varphi_1^1 \dots \varphi_k^N \rangle^- \longrightarrow |n_1 \dots n_2 \dots \rangle$$

↑  
1-Teilchen-Zustand  
 $n_2$  gibt an, wie oft  $\varphi_2$   
im Produktzustand  $\in \mathcal{H}_N$   
vorkommt

$$\sum_{\lambda=1}^{\infty} n_{\lambda} = N$$

Wirkung von  $a^+$  (Erzeuger) auf Fock-Zustände:

$$\begin{aligned} a_{\beta}^+ |\varphi_1^1 \dots \varphi_{\alpha}^N \rangle^- &= \sqrt{N+1} |\varphi_{\beta} \varphi_1 \dots \varphi_{\beta} \dots \rangle^- \\ &= (-1)^{N_{\beta}} \sqrt{N+1} |\varphi_1 \dots \varphi_{\beta} \varphi_{\beta} \dots \rangle^- \end{aligned}$$

Antisymm. Eigenschaft:

$N_{\beta}$  = Anzahl der Zykler-Permutationen,  
um Zustand neben den identischen  
1-Teilchen-Zustand zu bringen

$$a_{\beta}^+ |n_1 \dots n_{\beta} \dots \rangle \in \mathcal{H}_N = (-1)^{N_{\beta}} \sqrt{n_{\beta}+1} |n_1 \dots n_{\beta}+1 \dots \rangle$$

$$N_{\beta} = \sum_{i=1}^{\beta-1} n_i$$

Fermionen:  $n_{\beta} = 0, 1$

$$a_{\beta}^+ |n_1 \dots n_{\beta} \dots \rangle = (-1)^{N_{\beta}} \delta_{n_{\beta}, 0} |n_1 \dots n_{\beta}+1 \dots \rangle$$

Behauptung  $\{a_{\beta}^+, a_{\alpha}^+\} = 0$

Beweis:  $\beta = \alpha$ :  $a_{\beta}^+ a_{\beta}^+ = 0$

oddt  $\beta > \alpha$

$$\begin{aligned} a_{\beta}^+ a_{\alpha}^+ | \dots n_{\alpha} \dots n_{\beta} \dots \rangle &= a_{\beta}^+ (-1)^{N_{\alpha}} \delta_{n_{\alpha}, 0} |n_1 \dots n_{\alpha}+1 \dots n_{\beta} \dots \rangle \\ &= (-1)^{N_{\alpha}} \delta_{n_{\alpha}, 0} (-1)^{N_{\beta}+1} \delta_{n_{\beta}, 0} |n_1 \dots n_{\alpha}+1 \dots n_{\beta}+1 \dots \rangle \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} a_{\alpha}^+ a_{\beta}^+ | \dots \rangle &= a_{\alpha}^+ (-1)^{N_{\beta}} \delta_{n_{\beta}, 0} |n_1 \dots n_{\alpha} \dots n_{\beta}+1 \dots \rangle \\ &= (-1)^{N_{\beta}} (-1)^{N_{\alpha}} \delta_{n_{\beta}, 0} \delta_{n_{\alpha}, 0} |n_1 \dots n_{\alpha}+1 \dots n_{\beta}+1 \dots \rangle \end{aligned}$$

$$\Rightarrow a_p^+ a_p + a_p^+ a_p^+ = 0 \quad \square$$

Vermeidungsprop.  $a = (a^+)^+$

Fermionen:  $a_p |n_1 \dots n_p \dots\rangle = (-1)^{\sum_{p=1}^N n_p} |n_1 \dots n_p - 1 \dots\rangle$

Behauptung  $\{a_k, a_p^+\} = \delta_{kp}$

Beweis:

$$\underline{\alpha = \beta} : a_k a_k^+ | \dots n_k \dots \rangle = a_k (-1)^{N_k} \delta_{k,0} | \dots n_k + 1 \dots \rangle$$

$$= (-1)^{2N_k} \delta_{k,0} \delta_{k+1,1} | \dots n_k \dots \rangle$$

$$a_k^+ a_k | \dots n_k \dots \rangle = a_k^+ (-1)^{N_k} \delta_{k,1} | \dots n_k - 1 \dots \rangle$$

$$= (-1)^{2N_k} \delta_{k,1} \delta_{k-1,0} | \dots n_k \dots \rangle$$

$$= n_k | \dots n_k \dots \rangle$$

↑  
Teilchenzahl-  
operator

↑ Besetzung im Zustand  $\alpha$   
( $n_k = 1$  oder  $n_k = 0$ )

$$\Rightarrow \{a_k^+, a_k\} = 1 \quad \square$$

### Zusammenfassung

Fermionen

$$\{a_k^+, a_l^+\} = 0$$

$$\{a_k, a_l\} = 0$$

$$\{a_k, a_l^+\} = \delta_{kl}$$

Bosonen

$$[a_k^+, a_l^+] = 0$$

$$[a_k, a_l] = 0$$

$$[a_k, a_l^+] = \delta_{kl}$$

$$|n_1 \dots n_k \dots\rangle = \prod_{\beta} (a_{\beta}^+)^{n_{\beta}} (-1)^{N_{\beta}} |0\rangle$$

$(n_{\beta} = 0, 1)$

$$|n_1 \dots n_k \dots\rangle = \prod_{\beta} \frac{1}{\sqrt{n_{\beta}!}} (a_{\beta}^+)^{n_{\beta}} |0\rangle$$

$(n_{\beta} = 0, 1, 2, \dots)$

- Eigenschaft der (Anti-)Symmetrisierung steht in den (Anti-)Vertauschungsrelationen (einfache Algebren)

- noch zu tun: Operatoren durch  $a_p^+$  und  $a_p$  formulieren  
(z.B.  $(\hat{N} = \sum_p a_p^+ a_p$  Teilchenzahloper.)

### 3.2 Operatoren in Zweiter Quantisierung

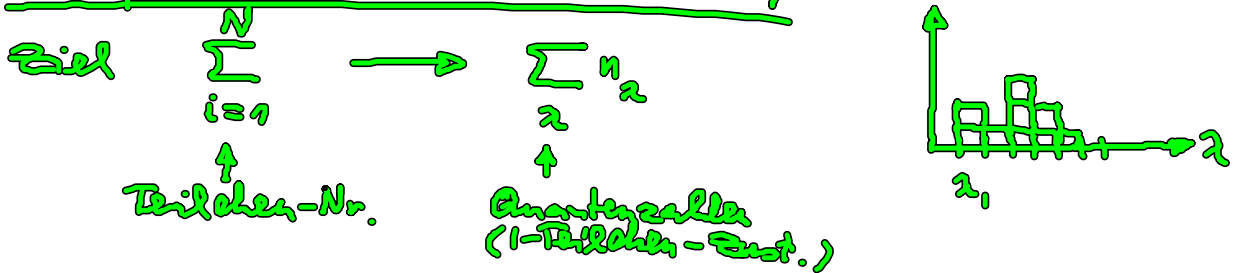
Operatoren: 1-Teilchen- u. 2-Teilchen-Operatoren

$$\hat{H} = \hat{H}_1 + \hat{H}_2$$

$$= \sum_{i=1}^N \hat{h}_i(r_i) + \frac{1}{2} \sum_{\substack{i,j=1 \\ i \neq j}}^N \hat{V}_{12}(r_i, r_j)$$

$\frac{\hat{p}_i^2}{2m} + V(r_i)$

Transformation des 1-Teilchen-Op. Brech.



$$\hat{h}(r_i) \varphi_{\lambda}(r_i) = \underbrace{\langle r_i | \hat{h} | \lambda \rangle}_{\text{Ordnungst.}} = \sum_{\lambda'} \underbrace{\langle r_i | \lambda' \rangle}_{\varphi_{\lambda'}(r_i)} \underbrace{\langle \lambda' | \hat{h} | \lambda \rangle}_{\text{Basis im 1-Teilchen-Hilbertraum}}$$

$$\hat{H} |n_1 \dots n_{\lambda} \dots\rangle = \sum_{i=1}^N \frac{1}{\sqrt{N! n_1! n_2! \dots}} \sum_{\lambda'} \hat{h}_{\lambda'} (|n_1 \dots \lambda(r_i) | \lambda' \dots\rangle)$$

$$= \sum_{i=1}^N \sum_{\lambda'} \frac{\langle \lambda' | \hat{h} | \lambda \rangle}{\sqrt{N! n_1! n_2! \dots}} \sum_{\lambda'} \hat{h}_{\lambda'} (|n_1 \dots | \lambda' \dots\rangle)$$

↑

$1 = \sum_{\lambda'} |\lambda'\rangle \langle \lambda'|$  eingeschoben

Fallunterscheidung

$$\lambda' = \lambda : = \sum_{i=1}^N \langle \lambda | \hat{h} | \lambda \rangle |n_1 \dots n_{\lambda} \dots\rangle$$

$$= \sum_{\lambda} n_{\lambda} \langle \lambda | \hat{h} | \lambda \rangle |n_1 \dots n_{\lambda} \dots\rangle$$

(Summand kommt  $n_{\lambda}$ -mal unter-  
ändert vor)