

II Zweite Quantisierung

2.1. Fock-Raum

Hilbert Raum für (identische) N -Teilchen Systeme

$$\mathcal{H}(N) \equiv L_2^{(\pm)}(\mathbb{R}^{3N})$$

Fock-Raum

$$\begin{aligned} \mathcal{F} &= \mathcal{H}(0) \oplus \mathcal{H}(1) \oplus \mathcal{H}(2) \oplus \dots \\ &= \bigoplus_{n=0}^{\infty} \mathcal{H}(n) \end{aligned}$$

Vektoren im Fock-Raum

$$|X\rangle = \begin{pmatrix} \psi \\ \psi_{x_1}(x_1) \\ \frac{1}{\sqrt{2!}} \psi_{x_1 x_2}(x_1, x_2) \\ \frac{1}{\sqrt{3!}} \psi_{x_1 x_2 x_3}(x_1, x_2, x_3) \\ \vdots \end{pmatrix}$$

$$|0\rangle = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ 0 \\ 0 \\ \vdots \end{pmatrix}$$

← 0 Teilchen
← 1 Teilchen
← 2 Teilchen
← 3 "
⋮

2.2. Erzeugungs- und Vernichtungsoperatoren

$$a_{\alpha} : \mathcal{H}(N) \rightarrow \mathcal{H}(N-1)$$

$$a_{\alpha}^{\dagger} : \mathcal{H}(N-1) \rightarrow \mathcal{H}(N)$$

} Lineare Abbildung zwischen
Hilberträumen mit unterschiedlicher
Teilchenzahl

Definition für Fermionen

$$\alpha_{d_j} \underline{\Phi}_{d_1 \dots d_n}^{(-)}(x_1 \dots x_n) \equiv 0 \quad \text{falls } d_j \notin \{d_1 \dots d_n\}$$

$$\begin{aligned} \alpha_{d_j} \underline{\Phi}_{d_1 \dots d_n}^{(+)}(x_1 \dots x_n) &= (-1)^{j-1} \underline{\Phi}_{d_1 \dots d_{j-1}, d_{j+1} \dots d_n}(x_1 \dots x_n) \\ &= \frac{(-1)^{j-1}}{\sqrt{(n-1)!}} \sum_{P \in S_{n-1}} (-1)^{|P|} \rho_{d_1}(x_1) \dots \rho_{d_j}^{(x_{j-1})} \rho_{d_{j+1}}^{(x_{j+1})} \dots \end{aligned}$$

$$\alpha_{d_n} \frac{1}{\sqrt{n!}} \begin{vmatrix} \rho_{d_1}(x_1) & \dots & \rho_{d_1}(x_n) \\ \vdots & & \vdots \\ \rho_{d_j}(x_1) & \dots & \rho_{d_j}(x_n) \\ \vdots & & \vdots \\ \rho_{d_n}(x_1) & \dots & \rho_{d_n}(x_n) \end{vmatrix}$$

- 1) Vertauschung von Zeilen mit d_n bis Einheitsfunktion in der letzten Zeile steht \rightarrow Faktor $(-1)^{j-1}$
- 2) Entfernen von erster Zeile und Spalte
- 3) Normierung $\rightarrow \frac{1}{\sqrt{n!}} \rightarrow \frac{1}{\sqrt{(n-1)!}}$

Wirkung des kreuzoperators auf beliebige WF definiert durch die Wirkung auf Determinanten / Permutationen (s. Kollekt)

$$\alpha_{d_1} \underline{\Psi} = \alpha_{d_1} \left(\sum_c f_c \underline{\Phi}_c \right) = \sum_c f_c \alpha_{d_1} \underline{\Phi}_c$$

Definition Kreuzoperator: adjungierter Operator zu α_{d_1}

$$\langle \underline{\Phi}_c | \alpha_{d_1} | \underline{\Phi}_s \rangle = \langle \alpha_{d_1}^+ \underline{\Phi}_c | \underline{\Phi}_s \rangle$$

2.3 Besetzungszahlen Darstellung (Fermionen)

State-Determinante in der Einheitsfunktion $\phi_1(x_1), \phi_4(x_2), \phi_5(x_3)$ substituiert sind \rightarrow Konfiguration $c = (1, 4, 5)$

$$|c\rangle = |u_1 u_2 u_3 \dots\rangle$$

$$|1,4,5\rangle = |1_1, 0_2, 0_3, 1_4, 1_5, 0_6, \dots\rangle$$

↳ festgelegte Konvention für Index-Reihenfolge

Def.: Vernichtungsoperator

$$\underline{a}_k |u_1 \dots 1_k \dots\rangle = (-1)^{\sum_{j < k} u_j} |u_1 \dots 0_k \dots\rangle$$

$$\underline{a}_k |u_1 \dots 0_k \dots\rangle = 0$$

k-sternte Schreibweise

$$\underline{a}_k |u_1 \dots u_k \dots\rangle = \Theta_k u_k |u_1 \dots 0_k \dots\rangle$$

$$\Theta_k = (-1)^{\sum_{j < k} u_j}$$

Def.: Erzeugungsoperator

$$\underline{a}_k^+ |u_1 \dots 0_k \dots\rangle = \Theta_k |u_1 \dots 1_k \dots\rangle$$

$$\underline{a}_k^+ |u_1 \dots 1_k \dots\rangle = 0 \quad \leftarrow \text{Ausdruck des Pauli-Prinzips}$$

k-sternte Schreibweise

$$\underline{a}_k^+ |u_1 \dots u_k \dots\rangle = \Theta_k \underbrace{(1 - u_k)}_{\text{Pauli-Blochig Faktor}} |u_1 \dots 1_k \dots\rangle$$

Vakuum-Zustand

$$\underline{a}_k |0_1 \dots 0_{k-1} 1_k 0_{k+1} \dots\rangle \equiv |vac\rangle = |0\rangle$$

$$\underline{a}_k |0\rangle = 0 \quad \forall k$$

Jede beliebige Konfiguration (Determinant-) kann durch Anwendung von Erzeugern auf den Vakuum-Zustand gerichtet werden

$$|c\rangle = |c_1 c_2 \dots c_n \dots\rangle = \underline{a}_{c_1}^+ \underline{a}_{c_2}^+ \dots \underline{a}_{c_n}^+ \dots |0\rangle = \prod_{k=1}^{\infty} (\underline{a}_k^+)^{c_k} |0\rangle$$

Anti-vertauschungsregeln für Fermionen

$$\begin{aligned} \underline{a}_j \underline{a}_k + \underline{a}_k \underline{a}_j & \quad \{ a_j, a_k \} = 0 & \quad [a_j, a_k]_+ = 0 \\ & \quad \{ a_j^+, a_k^+ \} = 0 \\ & \quad \{ a_j^+, a_k \} = \delta_{jk} \end{aligned}$$

Beweis

$$\begin{aligned} \underline{a}_k \underline{a}_j | u_1 \dots u_k \dots u_j \dots \rangle &= \theta_j u_j \underline{a}_k | u_1 \dots u_k \dots a_j \dots \rangle \\ &= \theta_j u_j \theta_k u_k | u_1 \dots a_k \dots a_j \dots \rangle \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \underline{a}_j \underline{a}_k | u_1 \dots u_k \dots u_j \dots \rangle &= \theta_k u_k \underline{a}_j | u_1 \dots a_k \dots u_j \dots \rangle \\ &= \theta_k u_k \tilde{\theta}_j u_j | u_1 \dots a_k \dots a_j \dots \rangle \\ &= -\theta_k \theta_j u_k u_j | u_1 \dots a_k \dots a_j \dots \rangle \end{aligned} \quad \left. \begin{array}{l} \\ \\ \end{array} \right\} \tilde{\theta}_j = -\theta_j$$

Addition

$$(\underline{a}_k \underline{a}_j + \underline{a}_j \underline{a}_k) | u_1 \dots u_k \dots u_j \dots \rangle = 0$$

↳ Giltig für beliebige Zustände (Determinanten, Linearkombinationen von Determinanten)

$$\underline{a}_k \underline{a}_j + \underline{a}_j \underline{a}_k = 0 \quad \{ a_k, a_j \} = 0$$

Anderer Relationen analog

2.4. Besetzungszahl-Darstellung (Bosonen)

Konfiguration einer Permutation mit Einheitsdeterminant.

$$|c\rangle = |c_1 \dots c_n\rangle \equiv |u_1 u_2 \dots \rangle$$

Bosonen: keine Beschränkung der u_j : $u_j \geq n$ möglich

Erzeugnis- und Vernichtungsoperatoren

$$s_n | \dots \dots \dots \rangle \equiv \sqrt{n_n} | \dots (n_n - 1) \dots \rangle$$

$$s_n^+ | \dots \dots \dots \rangle \equiv \sqrt{n_n + 1} | \dots (n_n + 1) \dots \rangle$$

Erzeugung von Solitonen Parametern

$$| \psi_n \rangle = \frac{a}{\prod_{k=1}^n} \frac{(s_k^+)^{n_k}}{\sqrt{n_k!}} | 0 \rangle$$

Vertauschungsrelationen für Bosonen

$$\begin{aligned} s_j s_k - s_k s_j &= 0, & [s_j, s_k] &= 0 \\ [s_j^+, s_k^+] &= 0 \\ [s_j, s_k^+] &= \delta_{j,k} \end{aligned}$$

Beweis analog zu Fermionen

2.5. Unitäre Transformationen und Feld Operatoren

Basis - Wechsel von Einteilchenfunktionen

$$g_n(x) = \sum_j D_{nj} \chi_j(x) \quad x = (\vec{r}, \sigma)$$

\uparrow
 Matrix mit Koeffizienten

Für orthogonale Basis ist die Matrix D unitär

$$D^+ D = \mathbb{1} = D \cdot D^+$$

\uparrow
 Einheitsmatrix

$$\chi_n(x) = \sum_j (D^+)^{nj} g_j(x) = \sum_j D_{jn}^* g_j(x)$$

Ordnungstellung

$$\begin{aligned}
 \langle x | \underline{a}_n^+ | 0 \rangle &= \psi_n(x) = \sum_j D_{nj} \chi_j(x) \\
 &\quad \parallel \\
 &= \sum_j D_{nj} \langle x | \tilde{a}_j^+ | 0 \rangle \\
 &= \langle x | \sum_j D_{nj} \tilde{a}_j^+ | 0 \rangle
 \end{aligned}$$

$$\leadsto \underline{a}_n^+ = \sum_j D_{nj} \tilde{a}_j^+ \quad , \quad \underline{a}_n = \sum_j D_{jn}^* \tilde{a}_j$$

Vertauschungsrelationen bleiben bei Basiswechsel erhalten

$$[\tilde{a}_j, \tilde{a}_k^+] = \sum_p \sum_q D_{pj} D_{qk}^* [\underbrace{a_p, a_q^+}_{\delta_{pq}}] = \sum_q D_{qj} D_{qk}^* = \delta_{jk}$$

Wechsel von x -Basis Ortsbasis

$$x\text{-Basis} \quad \phi_k(x) = \langle x | k \rangle$$

$$\psi^+(x) = \underline{a}_x^+ = \sum_k \phi_k^*(x) \tilde{a}_k^+$$

$$\begin{array}{l} \text{Feld} \\ \text{Operatoren} \end{array} \quad \psi(x) = \underline{a}_x = \sum_k \phi_k(x) \tilde{a}_k$$

Vertauschungsrelation für Feldoperatoren

Fermionen

$$\{ \psi(x), \psi(x') \} = 0$$

$$\{ \psi^+(x), \psi^+(x') \} = 0$$

$$\{ \psi(x), \psi^+(x') \} = \delta(x-x')$$

Bosonen

$$[\psi(x), \psi(x')] = 0$$

$$[\psi^+(x), \psi^+(x')] = 0$$

$$[\psi(x), \psi^+(x')] = \delta(x-x')$$

2.6. Operatoren in zweiter Quantisierung

$$\text{Teilchenzahl Op.} : \quad \underline{N} = \sum_{k=1}^{\infty} \tilde{a}_k^+ \tilde{a}_k$$

Eintildchen Op. : $H_0 = \sum_{ij=1}^{\infty} \langle i | U | j \rangle \underline{\alpha}_i^{\dagger} \underline{\alpha}_j$

$\hookrightarrow \langle i | U | j \rangle = \int \phi_i^*(x) U(x) \phi_j(x) dx$

Zweitildchen Op. : $V = \frac{1}{2} \sum_{ijkl=1}^{\infty} \langle ij | v | kl \rangle \underline{\alpha}_i^{\dagger} \underline{\alpha}_j^{\dagger} \underline{\alpha}_k \underline{\alpha}_l$

$\langle ij | v | kl \rangle = \iint \phi_i^*(x) \phi_j^*(x') v(x, x') \phi_k(x) \phi_l(x') dx dx'$

ohne Beweis \rightarrow Eintildchen Bsp in Übung