

## Übungen zur Quantenmechanik III: Vielteilchenphysik

### Aufgabe 1 — Ununterscheidbarkeitsprinzip

Zeigen Sie, wie aus dem Prinzip der Ununterscheidbarkeit identischer Teilchen folgt, dass

- jede physikalische Observable unter Teilchenpermutationen invariant ist:  
 $A = \mathcal{P}^\dagger A \mathcal{P}$  bzw.  $[A, \mathcal{P}]_- = 0$
- und jeder physikalische Zustand symmetrisch oder antisymmetrisch unter Teilchenpermutationen ist:  $\mathcal{P}|\Psi\rangle = (\pm 1)^p |\Psi\rangle$

$\mathcal{P}$  ist der Teilchenpermutationsoperator.

### Aufgabe 2 — (Anti-)Symmetrisierungsoperator

Beweisen Sie die Eigenschaften

- $\mathcal{P} S_N^{(\epsilon)} = \epsilon^{\mathcal{P}} S_N^{(\epsilon)}$
- $(S_N^{(\epsilon)})^2 = S_N^{(\epsilon)}$  (Idempotenz)
- $(S_N^{(\epsilon)})^\dagger = S_N^{(\epsilon)}$  (Hermitizität)
- $S_N^{(+)} S_N^{(-)} = S_N^{(-)} S_N^{(+)} = 0$

des (Anti-)Symmetrisierungsoperators  $S_N^{(\epsilon)} = \frac{1}{N!} \sum_{\mathcal{P}} \epsilon^{\mathcal{P}} \mathcal{P}$

( $\epsilon = +1$  für Bosonen,  $\epsilon = -1$  für Fermionen)!

Zeigen Sie, dass  $S_N^{(0)} = \mathbf{1} - S_N^{(+)} - S_N^{(-)}$  ein zu  $S_N^{(\epsilon)}$  orthogonaler Projektor ist!

### Aufgabe 3 — Darstellung von Basiszuständen

Zeigen Sie:

$$|N; n_1, n_2, \dots, n_\alpha, \dots\rangle^{(\epsilon)} = \left( \frac{(c_1^\dagger)^{n_1}}{\sqrt{n_1!}} \frac{(c_2^\dagger)^{n_2}}{\sqrt{n_2!}} \dots \frac{(c_\alpha^\dagger)^{n_\alpha}}{\sqrt{n_\alpha!}} \dots \right) |0\rangle \quad !$$

### Aufgabe 4 — Fundamentale (Anti-)Vertauschungsrelationen

Beweisen Sie die folgenden Antikommutatorrelationen für ein System von identischen Fermionen ( $[A, B]_+ = AB + BA$ ):

$$[c_\alpha, c_\beta]_+ = 0 \quad , \quad [c_\alpha^\dagger, c_\beta^\dagger]_+ = 0 \quad , \quad [c_\alpha, c_\beta^\dagger]_+ = \delta_{\alpha\beta} \quad !$$

### Aufgabe 5 — Darstellung von Observablen

Gehen Sie analog zu der in der Vorlesung vorgestellten Argumentation für den Ein-Teilchen-Anteil einer Observablen vor, und leiten Sie so die folgende allgemeine Darstellung für den Zwei-Teilchen-Anteil her:

$$\frac{1}{2} \sum_{i,j=1,\dots,N}^{i \neq j} A_2^{(i,j)} = \frac{1}{2} \sum_{\alpha\beta\gamma\delta} \langle \phi_\alpha \phi_\beta | A_2 | \phi_\gamma \phi_\delta \rangle c_\alpha^\dagger c_\beta^\dagger c_\delta c_\gamma \quad !$$

### Aufgabe 6 — Kommutatoren mit dem Besetzungszahloperator

Begründen Sie, dass die Kommutatorrelation

$$[c_\alpha, \widehat{n}_\beta]_- = \delta_{\alpha\beta} c_\alpha$$

sowohl für Bosonen als auch für Fermionen gilt!

### Aufgabe 7 — Zeitabhängiger Vernichter

Beweisen Sie (durch Taylor-Entwicklung von  $f(\lambda) = e^{\lambda A} B e^{-\lambda A}$  um  $\lambda = 0$ ), dass

$$e^{\lambda A} B e^{-\lambda A} = e^{-\lambda L_A} B$$

für zwei beliebige lineare Operatoren  $A, B$ , für  $\lambda \in \mathbb{C}$  und  $L_A(X) = [X, A]_-$ !

Nutzen Sie dieses Resultat, um die Zeitabhängigkeit des Vernichters  $c_\alpha(t)$  im Heisenberg-Bild zu berechnen. Nehmen Sie dazu an, dass der Hamilton-Operator ein Ein-Teilchen-Operator ist:

$$H = \sum_{\alpha\beta} t_{\alpha\beta} c_\alpha^\dagger c_\beta .$$

Gibt es hier Unterschiede zwischen Fermionen und Bosonen?