

Übung 1. Streuung identischer Teilchen

Wir betrachten die Streuung zweier identischer Teilchen im Schwerpunktsystem mit einem spinunabhängigen Streuungs-Hamiltonian. In diesem Bezugssystem können wir nicht zwischen einer Streuung des Teilchens um Winkel Θ und einer Streuung um Winkel $\pi - \Theta$ unterscheiden. Wir erhalten daher einen Interferenzterm zwischen den beiden Amplituden $f(\Theta)$ und $f(\pi - \Theta)$, der durch die Symmetriebedingung auf die Wellenfunktion eindeutig bestimmt ist.

(a) Schreibe für den Fall einer Streuung identischer spinloser Bosonen die auslaufende Welle mit Hilfe der Streuamplituden $f(\Theta)$ und $f(\pi - \Theta)$. Was ergibt sich demnach für den differentiellen Wirkungsquerschnitt?

(b) Gib im Falle von identischen Fermionen die Wirkungsquerschnitte an für

- (1) zwei Elektronen im Singlett-Zustand
- (2) zwei Elektronen im Triplett-Zustand
- (3) unpolarisierte Elektronen.

Hinweis: Dies ist eine Kombination der beiden vorherigen Fälle.

Vergleiche diese jeweils für den Winkel $\Theta = \pi/2$ mit dem Ergebnis für unterscheidbare Teilchen.

Übung 2. Gekoppelte Anyonen

Wir betrachten zwei gekoppelte identische Teilchen in 2D. Die Schwerpunktbewegung wird vernachlässigt und die Relativbewegung wird durch die Schrödingergleichung

$$E\Psi(r, \phi) = H\Psi(r, \phi) = \left[-\frac{\hbar^2}{2m} \left(\frac{\partial^2}{\partial r^2} + \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} + \frac{1}{r^2} \frac{\partial^2}{\partial \phi^2} \right) + V(r) \right] \Psi(r, \phi) \quad (1)$$

beschrieben, wobei $V(r)$ für einen Potentialterm steht, der lediglich von der relativen Distanz zwischen den beiden Teilchen abhängt.

(a) Leite die oben angegebene Form für H her.

(b) Finde die irreduziblen Darstellungen der Gruppe $SO(2)$ auf dem zu H gehörenden Hilbertraum. Was fällt auf im Vergleich zu den aus der Vorlesung bekannten Darstellungen von $SO(3)$?

Wie auch schon im 3-dimensionalen Fall wollen wir in der QM die Wirkung der Drehgruppe $SO(2)$ eigentlich nur bis auf eine Phase bestimmen und interessieren uns daher für die projektiven Darstellungen der Symmetriegruppe - wie lauten diese? Vergleiche mit den projektiven Darstellungen in drei Dimensionen (unter der relevanten Gruppe $SO(3)$).

(c) Für die Eigenfunktionen des Drehoperators gilt offensichtlich, dass

$$\Psi_l(r, \phi + \theta) = e^{il\theta} \Psi_l(r, \phi). \quad (2)$$

Wir betrachten nun zuerst, wie sich die uns bereits bekannten Bosonen und Fermionen (also Darstellungen von $SO(3)$ mit ganz- und halbzahligen Spin) in diesem System verhalten,

bevor wir uns in der nächsten Teilaufgabe den neuen Teilchen widmen, die die Gruppe $SO(2)$ durch ihre projektiven Darstellungen zulässt (Anyonen).

Welche Werte von l sind also hier für Bosonen und Fermionen möglich, wenn man zusätzlich noch annimmt, dass die Spinwellenfunktion χ gerade ist unter Vertauschung der Teilchen?

- (d) In der Aufgabe a) haben wir gelernt, dass der Spin in 2D nicht wie in 3D $2l+1$ -dimensionalen Darstellung entspricht und nur quantisierte Werte annehmen kann, sondern einer 1-dimensionalen Darstellung entspricht und dass er beliebige Werte $\nu \in \mathbb{R}$ annehmen kann. Für Bosonen wollten wir, dass die Wellenfunktion unter Austausch der Teilchen invariant bleibt. Für Fermionen gab es die Forderung, dass die Wellenfunktion ein Minuszeichen erhält. Für Anyonen ($\nu \notin \mathbb{Z}$) lautet die Randbedingung statt dessen nur folgendermassen:

$$\Psi_\nu(r, \phi + \pi) = e^{i\nu\pi} \Psi_\nu(r, \phi). \quad (3)$$

Erzeugt diese Funktion auch eine echte irreduzible Darstellung von $SO(2)$? Wie verhält sich diese Lösung bezüglich der Gruppe S_2 ?

Übung 3. *Zweite Quantisierung*

- (a) Zeige, dass der fermionische Besetzungszahl-Operator $\hat{n} = \hat{b}^\dagger \hat{b}$ zwei Eigenwerte haben kann: 0 und 1. Hier sind \hat{b}^\dagger und \hat{b} fermionische Erzeugungs- und Vernichtungsoperatoren mit den aus der Vorlesung bekannten Antikommutationsrelationen.

- (b) Zeige, dass für Bosonen gilt:

$$(1) [\hat{a}, e^{\alpha \hat{a}^\dagger}] = \alpha e^{\alpha \hat{a}^\dagger}$$

$$(2) e^{-\alpha \hat{a}^\dagger} \hat{a} e^{\alpha \hat{a}^\dagger} = \hat{a} + \alpha$$

wobei \hat{a}^\dagger der Erzeugungsoperator für Bosonen ist.

Wie lauten die entsprechenden Relationen für Fermionen?

- (c) Wie lauten die Antikommutationsrelationen für Erzeugungs- und Vernichtungsoperatoren verschiedener fermionischer Zustände? Zeige explizit, dass aus diesen Relationen die Antisymmetrie der fermionischen Wellenfunktionen folgt.