

# Übung 9 für Quantenmechanik im WS 2023/2024

Prof. Dr. Andreas Klümper  
Sergei Adler

(kluemper@uni-wuppertal.de D.10.07)  
(adler@uni-wuppertal.de D.10.06)

Abgabe: 20.12.2023 / Besprechung: 22.12.2023

## 1. Spinmatrizen für $s = \frac{3}{2}$ (5)

Die darstellenden Matrizen für einen Spin/Drehimpuls  $s = \frac{3}{2}$  lauten

$$\mathbf{J}_1 = \frac{\hbar}{2} \begin{pmatrix} 0 & \sqrt{3} & 0 & 0 \\ \sqrt{3} & 0 & 2 & 0 \\ 0 & 2 & 0 & \sqrt{3} \\ 0 & 0 & \sqrt{3} & 0 \end{pmatrix}, \mathbf{J}_2 = \frac{i\hbar}{2} \begin{pmatrix} 0 & -\sqrt{3} & 0 & 0 \\ \sqrt{3} & 0 & -2 & 0 \\ 0 & 2 & 0 & -\sqrt{3} \\ 0 & 0 & \sqrt{3} & 0 \end{pmatrix}, \mathbf{J}_3 = \frac{\hbar}{2} \begin{pmatrix} 3 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & -1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & -3 \end{pmatrix}.$$

- Zeige, dass die Drehimpulsalgebra  $[\mathbf{J}_j, \mathbf{J}_k] = i\hbar\epsilon_{jkl}\mathbf{J}_l$  erfüllt ist.
- Gib explizit das Quadrat  $\vec{\mathbf{J}}^2$  und die Auf- und Absteigeoperatoren  $\mathbf{J}_\pm$  an.
- Konstruiere ein gemeinsames Eigenvektorsystem von  $\vec{\mathbf{J}}^2$  und  $\mathbf{J}_3$ .

## 2. Sphärische Zylinderfunktionen (15)

Wir wollen die sphärischen Zylinderfunktionen  $j_n$  und  $n_n$  berechnen. Definiere hierzu die Differentialoperatoren

$$Z_n := \frac{1}{z^2} \frac{d}{dz} z^2 \frac{d}{dz} - \frac{n(n+1)}{z^2} + 1, \quad (1a)$$

$$P_n := -z^n \frac{d}{dz} z^{-n}, \quad (1b)$$

$$M_n := z^{-n-1} \frac{d}{dz} z^{n+1}. \quad (1c)$$

Die DGL der sphärischen Zylinderfunktionen, (4.6) der Vorlesung, kann geschrieben werden als

$$Z_n f(z) = 0. \quad (2)$$

- Zeige nun z.B. mit Computeralgebra

$$Z_{n+1} P_n = \left( \frac{n}{z} - \frac{d}{dz} \right) Z_n, \quad (3a)$$

$$Z_{n-1} M_n = \left( \frac{n+1}{z} + \frac{d}{dz} \right) Z_n. \quad (3b)$$

Wende dazu jede Seite auf eine beliebige Funktion  $f(z)$  an und zeige, daß die gleichen Terme entstehen.

- Sei nun  $f_n(z)$  eine Lösung von (2) zum Index  $n$ , also  $Z_n f_n(z) = 0$ , dann gilt  $Z_{n+1} P_n f_n(z) = 0$  und  $Z_{n-1} M_n f_n(z) = 0$ . Die Operatoren  $P_n$  und  $M_n$  erzeugen also aus Lösungen von (2) zum Index  $n$  solche zum Index  $n \pm 1$ .

Definiere zu einer gegebenen Lösung  $f_{n_0}$  unendlich viele  $f_n$  für alle  $n \in \mathbb{Z}$  durch sukzessive Anwendung der  $P$  und  $M$  Operatoren mit geeigneten Indizes

$$f_{n+1}(z) := P_n f_n(z), \quad (4a)$$

$$f_{n-1}(z) := M_n f_n(z). \quad (4b)$$

Warum führt das Absteigen/Aufsteigen nach Aufsteigen/Absteigen

$$M_{n+1} f_{n+1}(z) = f_n(z), \quad (5a)$$

$$P_{n-1} f_{n-1}(z) = f_n(z), \quad (5b)$$

zu genau der Funktion zurück, von der gestartet wurde? Benutze dazu (und beweise)

$$M_{n+1} P_n = (1 - Z_n), \quad (6a)$$

$$P_{n-1} M_n = (1 - Z_n). \quad (6b)$$

(c) Zeige für die konstruierten Funktionen durch Vereinfachen von  $M_n + P_n$

$$f_{n-1}(z) + f_{n+1}(z) = \frac{2n+1}{z} f_n(z). \quad (7)$$

Aus zwei sukzessiven  $f_0$  und  $f_{-1}$  kann allein durch rekursives Lösen dieser Beziehung die gesamte Leiter der  $f_n$  berechnet werden.

(d) Zeige nun die Aussagen (4.9) und (4.10) der Vorlesung. Setze zunächst (4.10b) in (4.9) ein und erhalte

$$j_0(z) = \frac{\sin z}{z}, \quad (8a)$$

$$j_{-1}(z) = \frac{\cos z}{z}. \quad (8b)$$

Zeige ferner, daß  $M_0 j_0(z) = j_{-1}(z)$ . Die Benutzung von  $f_0 = j_0$  und  $f_{-1} = j_{-1}$  erlaubt nun die Lösung der Rekursionsgleichung, was (4.9) mit (4.10a) liefert.

Was wir noch nicht gezeigt haben ist, daß die Lösungen die gewünschte asymptotische Eigenschaft bei  $z = 0$  zeigen. Dies folgt aus der Wirkung der  $P$  und  $M$  Operatoren.