

## Anwesenheitsübungen I

21. Oktober bis 23. Oktober

### A1.1 Explizite Addition von Drehimpulsen

Betrachtet man die Drehimpulse zweier Teilchen, so gibt es zwei vollständige Sätze kommutierender Drehimpulsoperatoren:  $(J^{(1)})^2, J_3^{(1)}, (J^{(2)})^2, J_3^{(2)}$  mit der Eigenfunktionsbasis  $|j_1 m_1 j_2 m_2\rangle \equiv |j_1 m_1\rangle \otimes |j_2 m_2\rangle$  sowie  $(J^{(1)})^2, (J^{(2)})^2, J^2, J_3$  mit der Eigenfunktionsbasis  $|j_1 j_2 j m\rangle$ , wobei  $J = J^{(1)} \otimes \mathbb{1} + \mathbb{1} \otimes J^{(2)}$  der Gesamtdrehimpuls ist. Die gegenseitigen Entwicklungs- oder Clebsch/Gordan-Koeffizienten der beiden Basen sind Skalarprodukte der Form  $\langle j_1 m_1 j_2 m_2 | j_1 j_2 j m \rangle$ .

- (1) Zeige, daß die Skalarprodukte nur für  $m = m_1 + m_2$  nicht verschwinden.
- (2) Warum ist  $j_1 + j_2$  das maximale  $j$ ? Zeige durch Abzählen der Zustände, daß  $j \geq |j_1 - j_2|$ . Welche möglichen Werte hat die Gesamtdrehimpulsquantenzahl  $j$ ? Man kann verlangen, daß bei maximalem  $m$  und  $m_1$  der Koeffizient nicht negativ (insbesondere reell) ist:  $\langle j_1 j_1 j_2 (j - j_1) | j_1 j_2 j j \rangle \geq 0$ .
- (3) Zeige, daß die Zustände mit maximalem  $j$  und  $m$  einfach gegeben sind durch  $|j_1 j_2 j = j_1 + j_2 m = \pm j\rangle = |j_1 \pm j_1\rangle \otimes |j_2 \pm j_2\rangle$ , d.h. der Koeffizient ist gleich 1. Betrachte speziell die Addition zweier Drehimpulse mit Quantenzahlen  $j_1 = j_2 = 1$ .
- (4) Gehe vom in (3) konstruierten Zustand mit  $j = m = 2$  aus und berechne die anderen Zustände mit  $j = 2$  durch die Wirkung der Leiteroperatoren.
- (5) Finde den Zustand mit  $j = m = 1$ , indem ein Zustand mit  $m = 1$  konstruiert wird, der zum Zustand mit  $j = 2, m = 1$  orthogonal ist. Verifiziere, daß dieser Zustand tatsächlich den Gesamtdrehimpuls  $j = 1$  hat.
- (6) Gehe vom in (5) konstruierten Zustand mit  $j = m = 1$  aus und berechne die anderen Zustände mit  $j = 1$  durch die Wirkung der Leiteroperatoren.
- (7) Finde den Zustand mit  $j = m = 0$ , indem ein Zustand mit  $m = 0$  konstruiert wird, der zu den Zuständen mit  $j = 2, m = 0$  und  $j = 1, m = 0$  orthogonal ist. Verifiziere, daß dieser Zustand tatsächlich den Gesamtdrehimpuls  $j = 0$  hat.
- (8) Diskutiere exemplarisch die Symmetrieeigenschaften der Koeffizienten.

### A1.2 Landau-Niveaus

In der Aufgabe A4 der Klausur zur Theoretischen Physik II wurde der Hamiltonoperator für die Bewegung (in der  $xy$ -Ebene) eines Teilchens mit Masse  $m$  und Ladung  $q$  in einem zeitlich konstanten und räumlich homogenen Magnetfeld  $\vec{B} = B\vec{e}_z$  berechnet. Nach der Einführung komplexer Koordinaten  $z = x + iy, \bar{z} = x - iy$  mit Ableitungen  $\frac{\partial}{\partial z} = \frac{1}{2} \frac{\partial}{\partial x} - \frac{i}{2} \frac{\partial}{\partial y}, \frac{\partial}{\partial \bar{z}} = \frac{1}{2} \frac{\partial}{\partial x} + \frac{i}{2} \frac{\partial}{\partial y}$  ließen sich Leiteroperatoren

$$a = \frac{1}{\sqrt{2}} \left( \frac{z}{2r_0} + 2r_0 \frac{\partial}{\partial \bar{z}} \right), \quad a^+ = \frac{1}{\sqrt{2}} \left( \frac{\bar{z}}{2r_0} - 2r_0 \frac{\partial}{\partial z} \right)$$

mit der vom harmonischen Oszillator bekannten Vertauschungsrelation  $[a, a^+] = 1$  definieren, wobei  $r_0 = \sqrt{\hbar/m\omega}$  die magnetische Länge und  $\omega = \frac{qB}{mc}$  die Larmorfrequenz ist. Der Hamiltonoperator  $H = \hbar\omega(a^+a + aa^+) = \hbar\omega(a^+a + \frac{1}{2})$  hatte dann ebenfalls Oszillatorform. Ferner galt für den Drehimpuls:  $L_3 = \hbar(z \frac{\partial}{\partial z} - \bar{z} \frac{\partial}{\partial \bar{z}})$ .

(1) Definiere

$$b = \frac{1}{\sqrt{2}} \left( \frac{\bar{z}}{2r_0} + 2r_0 \frac{\partial}{\partial z} \right), \quad b^+ = \frac{1}{\sqrt{2}} \left( \frac{z}{2r_0} - 2r_0 \frac{\partial}{\partial \bar{z}} \right)$$

und zeige die Gültigkeit der Oszillatorvertauschungsrelation  $[b, b^+] = 1$ .

(2) Zeige, daß  $a, a^+$  bzw.  $b, b^+$  wechselseitig kommutieren, d.h.  $[a, b] = 0$  usw.

(3) Zeige  $L_3 = \hbar(b^+b - a^+a)$ .

(4) Zeige  $a\psi_{0,0} = b\psi_{0,0} = 0$  für  $\psi_{0,0} = \frac{1}{\sqrt{\pi}} e^{-|z|^2/4r_0^2}$ .

(5) Welche Energie und welchen Drehimpuls haben  $\psi_{n,m} = \frac{1}{\sqrt{n!m!}} (b^+)^m (a^+)^n \psi_{0,0}$ ?  
Wie hoch ist der Entartungsgrad der Energie?

(6) Welche funktionale Form haben die Zustände  $\psi_{n,m}$ , insbesondere für  $n = 0$ ?

## Hausaufgaben I

Abgabe vom 28. Oktober bis 30. Oktober in den Übungen

H1.1 *Clebsch/Gordan-Koeffizienten, allgemein für  $(j_1) \otimes (j_2)$*

(1) Sei  $A(j, m) = \sqrt{(j+m)(j-m+1)}$ . Zeige durch Anwenden von  $J_{\pm}$  auf  $|j_1 j_2 j m\rangle$ :

$$A(j, m) \langle j_1 m_1 j_2 m_2 | j_1 j_2 j (m-1) \rangle = A(j_1, m_1 + 1) \langle j_1 (m_1 + 1) j_2 m_2 | j_1 j_2 j m \rangle + A(j_2, m_2 + 1) \langle j_1 m_1 j_2 (m_2 + 1) | j_1 j_2 j m \rangle,$$

$$A(j, m+1) \langle j_1 m_1 j_2 m_2 | j_1 j_2 j (m+1) \rangle = A(j_1, m_1) \langle j_1 (m_1 - 1) j_2 m_2 | j_1 j_2 j m \rangle + A(j_2, m_2) \langle j_1 m_1 j_2 (m_2 - 1) | j_1 j_2 j m \rangle.$$

(2) Zeige mit der zweiten Rekursionsformel aus (1), daß

$$\begin{aligned} \langle j_1 m_1 j_2 (j - m_1) | j_1 j_2 j j \rangle &= (-1)^{j_1 - m_1} \langle j_1 j_1 j_2 (j - j_1) | j_1 j_2 j j \rangle \\ &\times \sqrt{\frac{(j_1 + m_1)! (j_1 + j_2 - j)! (j_2 + j - m_1)!}{(2j_1)! (j_2 - j + m_1)! (j_2 - j_1 + j)! (j_1 - m_1)!}}. \end{aligned}$$

(3) Warum ist die Transformationsmatrix zwischen beiden Basen unitär? Folgere

$$\sum_{m_1 = -j_1}^{j_1} \langle j_1 j_2 j' m | j_1 m_1 j_2 (m - m_1) \rangle \langle j_1 m_1 j_2 (m - m_1) | j_1 j_2 j m \rangle = \delta_{j' j}.$$

(4) Zeige mit (2) und (3) sowie der in A1.1 erwähnten Konvention, daß

$$\langle j_1 j_1 j_2 (j - j_1) | j_1 j_2 j j \rangle = \sqrt{\frac{(2j_1)! (2j+1)!}{(j_1 + j_2 + j + 1)! (j_1 - j_2 + j)!}}.$$

Nutze die aus Binomialkoeffizienten-Additionstheoremen stammende Identität

$$\sum_{n \in \mathbb{Z}, n \geq -a, n \geq -c, n \leq b, n \leq d} \frac{(a+n)! (b-n)!}{(c+n)! (d-n)!} = \frac{(a+b+1)! (a-c)! (b-d)!}{(c+d)! (a+b-c-d+1)!}.$$

(5) Zeige mit der ersten Rekursionsformel aus (1) sowie mit (2) und (4), daß

$$\begin{aligned} \langle j_1 m_1 j_2 m_2 | j_1 j_2 j m \rangle &= \sqrt{\frac{(2j+1) (j_1 + j_2 - j)! (j_1 - m_1)! (j_2 - m_2)! (j+m)!}{(j_1 + j_2 + j + 1)! (j_1 - j_2 + j)! (j_2 - j_1 + j)! (j_1 + m_1)! (j_2 + m_2)! (j-m)!}} \\ &\times \delta_{m, m_1 + m_2} \sum_{n=0}^{j-m} (-1)^{j_1 - m_1 - n} \binom{j-m}{n} \frac{(j_1 + m_1 + n)! (j_2 + j - m_1 - n)!}{(j_1 - m_1 - n)! (j_2 - j + m_1 + n)!}. \end{aligned}$$

(6) Vergleiche die Koeffizienten mit denen für  $(\ell) \otimes (\frac{1}{2})$  aus Theoretische Physik II, H9.1 (Spin-Bahn-Kopplung),  $(\frac{1}{2}) \otimes (\frac{1}{2})$  aus Theoretische Physik II, A10.1 (Heliumatom) und dem in A1.1 gerechneten Fall  $(1) \otimes (1)$ .

(30 Punkte)