

# Übungsblatt 9

## Quantenmechanik (WS 2023/24)

Abgabe: Dienstag, den 19. Dezember 2023 vor Beginn der Vorlesung

---

Auf diesem Übungsblatt wollen wir weiterhin die speziellen Funktionen untersuchen, die bei der Lösung der Schrödinger-Gleichung für Zentralpotentiale und das Wasserstoffatom auftreten.

**Bitte nehmen Sie auch an der Lehrevaluation teil:** [Link](#)

### Aufgabe 1: Drehimpuls

(10+10 Punkte)

In der Basis der Drehimpuls-Eigenfunktionen sind  $\mathbf{L}^2$  und  $L_z$  diagonal,

$$\langle l', m' | \mathbf{L}^2 | l, m \rangle = \hbar^2 l(l+1) \delta_{l'l} \delta_{m'm} \quad (1)$$

$$\langle l', m' | L_z | l, m \rangle = \hbar m \delta_{l'l} \delta_{m'm}. \quad (2)$$

(a) Geben Sie (mithilfe der Ergebnisse der Vorlesung) Ausdrücke für die Matrixelemente

$$\langle l', m' | L_{\pm} | l, m \rangle \quad (3)$$

der Auf- und Absteigeoperatoren an. Geben Sie explizite Matrixdarstellungen von  $L_{\pm}$  für  $l = 1/2$  an. [Die Komponentendarstellung  $(a, b)^T$  soll hierbei dem Zustand  $|\psi\rangle = a|1/2, 1/2\rangle + b|1/2, -1/2\rangle$  entsprechen.] Wie sehen die entsprechenden Matrixdarstellungen für  $l = 1$  aus? [Die Komponentendarstellung  $(a, b, c)^T$  soll hierbei dem Zustand  $|\psi\rangle = a|1, 1\rangle + b|1, 0\rangle + c|1, -1\rangle$  entsprechen.]

(b) Wie (a) für die Drehimpulskomponenten  $L_x$  und  $L_y$ . Prüfen Sie anschließend explizit, dass Ihre Darstellungsmatrizen die Kommutatorrelation  $[L_x, L_y] = i\hbar L_z$  erfüllen.

### Aufgabe 2: Legendre-Polynome als orthogonale Polynome und assoziierte Legendre-Funktionen

(10+10+10 Punkte)

Das Legendre-Polynom  $P_l(x)$  ist ein Polynom  $l$ -ter Ordnung. Wir wollen hier einen weiteren Zugang kennenlernen, der sie als orthogonale Polynome auf dem Intervall  $[-1, 1]$  identifiziert.

(a) Zeigen Sie mithilfe der Legendreschen Differentialgleichung

$$\left\{ \frac{d}{dx} \left[ (1-x^2) \frac{d}{dx} \right] + l(l+1) \right\} f(x) = 0, \quad (4)$$

dass die Legendre-Polynome für  $l \neq l'$  die Orthogonalitätsrelation

$$\int_{-1}^1 dx P_l(x) P_{l'}(x) = 0 \quad (5)$$

erfüllen. *Hinweis:* Schreiben Sie hierfür die Differentialgleichungen für  $P_l(x)$  und  $P_{l'}(x)$  auf, multiplizieren Sie sie mit der jeweils anderen Funktion und ziehen Sie die Gleichungen dann voneinander ab. Integrieren Sie die resultierende Gleichung über  $x$  von  $-1$  bis  $1$ , nachdem Sie die Terme, die die Ableitungen enthalten, als totale Ableitung geschrieben haben.

*10 Zusatzpunkte:* Zeigen Sie, dass die Legendre-Polynome die Relation

$$\int_{-1}^1 dx [P_l(x)]^2 = \frac{2}{2l+1} \quad (6)$$

erfüllen. Hierzu kann es hilfreich sein, zunächst die Rekursionsformel

$$lP_l(x) = x \frac{dP_l(x)}{dx} - \frac{dP_{l-1}(x)}{dx} \quad (7)$$

mithilfe der Erzeugendenfunktion zu beweisen.

(b) Konstruieren Sie die Legendre-Polynome für  $l = 1, 2$  mithilfe des Gram-Schmidt-Verfahrens, beginnend mit  $P_0(x) = 1$  und der Konvention  $P_l(1) = 1$ .

(c) Zeigen Sie, dass die assoziierten Legendre-Funktionen, definiert durch

$$P_l^m(x) = (1-x^2)^{m/2} \frac{d^m}{dx^m} P_l(x), \quad (8)$$

die Differentialgleichung

$$\left\{ \frac{d}{dx} \left[ (1-x^2) \frac{d}{dx} \right] - \frac{m^2}{1-x^2} + l(l+1) \right\} f(x) = 0, \quad (9)$$

erfüllen. Zeigen Sie hierzu zunächst, dass die Substitution

$$f(x) = (1-x^2)^{m/2} u(x) \quad (10)$$

auf die Differentialgleichung

$$(1-x^2)u'' - 2(m+1)xu' + [l(l-1) - m(m+1)]u = 0 \quad (11)$$

führt. Zeigen Sie anschließend durch Ableiten dieser Differentialgleichung, dass  $u'$  die gleiche Differentialgleichung mit der Ersetzung  $m \rightarrow m+1$  erfüllt. Zeigen Sie nun, dass die  $P_l^m(x)$  Lösungen für allgemeine  $m$  sind.

### Aufgabe 3: Lösung der Radialgleichung für das Wasserstoff-Atom (10+10+5 Punkte)

Wie bereits auf dem letzten Übungsblatt gezeigt, kann die Schrödinger-Gleichung für Zentralpotentiale geschrieben in Kugelkoordinaten mithilfe des Separationsansatzes  $\psi(r, \theta, \varphi) = R(r)f(\theta)g(\varphi)$  gelöst werden. Zur Wiederholung: Setzen wir zunächst  $\psi(r, \theta, \varphi) = R(r)Y(\theta, \varphi)$  in

$$\left\{ -\frac{\hbar^2}{2m} \left[ \frac{1}{r^2} \partial_r (r^2 \partial_r) + \frac{1}{r^2 \sin \theta} \partial_\theta (\sin \theta \partial_\theta) + \frac{1}{r^2 \sin^2 \theta} \partial_\varphi^2 \right] + V(r) \right\} \psi(r, \theta, \varphi) = E \psi(r, \theta, \varphi) \quad (12)$$

ein, teilen durch  $\psi(r, \theta, \varphi)$  und multiplizieren mit  $2mr^2/\hbar^2$ , so erhalten wir

$$-\frac{2mr^2}{\hbar^2 R} \left\{ -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{1}{r^2} \partial_r (r^2 \partial_r) + V(r) \right\} R + \frac{2mr^2}{\hbar^2} E = -\frac{1}{Y} \left\{ \frac{1}{\sin \theta} \partial_\theta (\sin \theta \partial_\theta) + \frac{1}{\sin^2 \theta} \partial_\varphi^2 \right\} Y. \quad (13)$$

Da die linke Seite nur von  $r$  und die rechte Seite nur von den Winkeln abhängt, müssen beide Seiten Konstanten sein. Setzen wir die Konstante gleich  $l(l+1)$ , so erhalten wir die Radialgleichung

$$\left\{ -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{1}{r^2} \partial_r (r^2 \partial_r) + V(r) + \frac{\hbar^2 l(l+1)}{2mr^2} \right\} R(r) = ER(r) \quad (14)$$

sowie

$$\left\{ \frac{1}{\sin \theta} \partial_\theta (\sin \theta \partial_\theta) + \frac{1}{\sin^2 \theta} \partial_\varphi^2 \right\} Y(\theta, \varphi) = -l(l+1)Y(\theta, \varphi). \quad (15)$$

Hier wollen wir uns ergänzend zur Vorlesung mit der Lösung der Radialgleichung für das Coulomb-Potential  $V(r) = -e^2/(4\pi\epsilon_0 r)$  beschäftigen. Aus der Lösung des Winkelanteils der Differentialgleichung wissen wir bereits, dass  $l$  die Werte  $l = 0, 1, 2, \dots$  annehmen kann.

(a) Substituieren Sie  $u(r) = rR(r)$  und zeigen Sie, dass  $u(r)$  die Gleichung

$$\left\{ \frac{d^2}{dr^2} - \frac{l(l+1)}{r^2} + \frac{me^2}{2\pi\epsilon_0\hbar^2} \frac{1}{r} \right\} u(r) = -\frac{2mE}{\hbar^2} u(r) \quad (16)$$

erfüllt. Zeigen Sie weiter, dass mit den Definitionen  $\kappa = \sqrt{-2mE/\hbar^2}$ ,  $\rho = \kappa r$  und  $\rho_0 = me^2/(2\pi\epsilon_0\hbar^2\kappa)$

$$\frac{d^2 u(\rho)}{d\rho^2} - \left\{ 1 + \frac{l(l+1)}{\rho^2} - \frac{\rho_0}{\rho} \right\} u(\rho) = 0 \quad (17)$$

folgt.

(b) Angesichts des asymptotischen Verhaltens (s. Vorlesung) schreiben wir

$$u(\rho) = \rho^{l+1} e^{-\rho} v(\rho). \quad (18)$$

Zeigen Sie, dass

$$\rho \frac{d^2 v(\rho)}{d\rho^2} + 2(l+1-\rho) \frac{dv(\rho)}{d\rho} + [\rho_0 - 2(l+1)]v = 0. \quad (19)$$

Schließlich haben wir in der Vorlesung gesehen, dass  $\rho_0 = 2n$ , so dass

$$\rho \frac{d^2 v(\rho)}{d\rho^2} + 2(l+1-\rho) \frac{dv(\rho)}{d\rho} + 2[n - (l+1)]v = 0. \quad (20)$$

(c) Die assoziierten Laguerre-Polynome  $L_q^k(x)$  erfüllen die Differentialgleichung

$$xy'' + (k+1-x)y' + qy = 0. \quad (21)$$

Zeigen Sie, dass  $v(\rho) = L_{n-l-1}^{2l+1}(2\rho)$ . Drücken Sie  $\rho$  durch  $r$ ,  $n$  und den Bohr-Radius  $a_0$  aus.