



## Anwesenheitsübung (keine Abgabe)

A1. Für ein Zentralpotential  $V(r)$  und die Schrödingergleichung zu  $H = -\frac{\hbar^2}{2m}\Delta + V(r)$  führt der Ansatz  $\Psi(\vec{r}) = R(r) Y_{l,m}(\theta, \phi)$  auf

$$\left[ -\frac{\hbar^2}{2m} \left( \frac{d^2}{dr^2} + \frac{2}{r} \frac{d}{dr} - \frac{l(l+1)}{r^2} \right) + V(r) \right] R(r) = E R(r).$$

Wir betrachten nun den kugelsymmetrischen unendlich hohen Potentialtopf mit Radius  $a$

$$V(r) = \begin{cases} 0 & \text{für } r < a, \\ \infty & \text{für } r > a. \end{cases}$$

(a) Zeigen Sie: Mit  $R(r) = \chi(r)/\sqrt{r}$  und  $k^2 = 2mE/\hbar^2$  erhält man für  $r < a$  die *Besselsche* Differentialgleichung

$$\left( \frac{d^2}{dr^2} + \frac{1}{r} \frac{d}{dr} + k^2 - \frac{(l+1/2)^2}{r^2} \right) \chi(r) = 0 \quad ! \quad (1)$$

(b) Verifizieren Sie, daß die beiden regulären *Bessel*-Funktionen

$$J_{1/2}(x) = \sqrt{\frac{2}{\pi x}} \sin x \quad J_{3/2}(x) = \sqrt{\frac{2}{\pi x}} \left( \frac{\sin x}{x} - \cos x \right)$$

mit  $x = kr$  Lösungen von (1) für  $l = 0$  bzw. 1 und dem gegebenen  $k$  sind !

**Bemerkung:** Allgemein kann die für  $r = 0$  reguläre Lösung von (1) durch die Bessel-Funktion  $J_{l+1/2}(kr)$  ausgedrückt werden.

(c) Leiten Sie aus der Randbedingung  $\chi(ka) = 0$  für die beiden Fälle  $l = 0$  und  $l = 1$  eine Bedingung an  $k$  her ! Geben Sie die Energien für  $l = 0$  explizit als Funktion einer Quantenzahl  $n$  an !

(d) Diskutieren Sie die Aufenthaltswahrscheinlichkeit  $|\Psi(\vec{r})|^2$  für die Grundzustandswellenfunktion  $\Psi$  als Funktion der Radial-Koordinate  $r$  !

## Hausaufgaben

H1. Der Hamilton-Operator des kugelsymmetrischen dreidimensionalen harmonischen Oszillators ist gegeben durch:

$$H = \frac{\vec{p}^2}{2m} + \frac{1}{2} m \omega^2 \vec{r}^2.$$

Mit dem Ansatz  $\Psi(\vec{r}) = \frac{1}{r} \chi_l(r) Y_{l,m}(\theta, \phi)$  nimmt die radiale Schrödingergleichung folgende Form an:

$$\left( \frac{d^2}{dr^2} + \frac{2mE}{\hbar^2} - \frac{m^2 \omega^2}{\hbar^2} r^2 - \frac{l(l+1)}{r^2} \right) \chi_l(r) = 0. \quad (2)$$

**Bemerkung:** Für  $l = 0$  ist diese Gleichung identisch zur Schrödingergleichung des eindimensionalen harmonischen Oszillators.

- (a) Für  $r \rightarrow 0$  sind die relevanten Terme der Gleichung (2):

$$\left( \frac{d^2}{dr^2} - \frac{l(l+1)}{r^2} \right) \chi_l(r) = 0.$$

Geben Sie die beiden Lösungen dieser Gleichung an !

- (b) Motiviert durch das Ergebnis aus Aufgabenteil (a) und analog zum eindimensionalen harmonischen Oszillator machen wir folgenden Potenzreihenansatz für die Lösung von (2):

$$\chi_l(r) = e^{-q^2/2} q^{l+1} \sum_{k=0}^{\infty} c_{l,k} q^k$$

mit  $q = \sqrt{\frac{m\omega}{\hbar}} r$ . Setzen Sie diesen Ansatz in die radiale Schrödingergleichung ein und leiten Sie durch Vergleich der Koeffizienten gleicher  $q$ -Potenzen eine Rekursionsrelation für die  $c_{l,k}$  mit festem  $l$  her !

- (c) Leiten Sie aus der Abbruchbedingung  $c_{l,k} = 0$  für  $k > k_l$  einen Ausdruck für die Energie-Eigenwerte  $E_N$  her !
- (d) Berechnen Sie mit Hilfe des Ergebnisses von Aufgabenteil (c) den Entartungsgrad von  $E_N = \hbar\omega \left(N + \frac{3}{2}\right)$  für  $N = 0, 1$  und  $2$  !  
**Achtung:** Nur die Lösungen mit  $c_{l,k_l} \neq 0$  sind zu zählen.
- (e) Seien  $\psi_n(r)$  Eigenfunktionen des eindimensionalen harmonischen Oszillators zu Energie  $E_n = \hbar\omega \left(n + \frac{1}{2}\right)$ .

- i. Begründen Sie, daß

$$\Psi(\vec{r}) = \psi_i(x) \psi_j(y) \psi_k(z) \quad (3)$$

eine Eigenfunktion des dreidimensionalen harmonischen Oszillators ist !

- ii. Bestimmen Sie mit Hilfe von (3) die Eigenwerte  $E_N$  des dreidimensionalen harmonischen Oszillators und vergleichen Sie Ihr Ergebnis mit dem aus Aufgabenteil (c) !
- iii. Bestimmen Sie ausgehend von den Lösungen (3) den Entartungsgrad von  $E_N = \hbar\omega \left(N + \frac{3}{2}\right)$  für  $N = 0, 1$  sowie  $2$  und vergleichen Sie Ihr Ergebnis mit dem aus Aufgabenteil (d) !

12 Punkte

## H2. Zusatzaufgabe (Bearbeitung freiwillig)

Unter Verwendung der radialen Schrödingergleichung für das Wasserstoffatom wollen wir zwei spezielle Erwartungswerte  $\langle r^k \rangle$  ausrechnen.

- (a) Zeigen Sie

$$\left\langle \frac{1}{r^2} \right\rangle = \frac{2}{(2l+1) n^3 a_0^2},$$

wobei  $a_0$  der *Bohrsche* Radius ist !

**Hinweis:** Drücken Sie den Energie-Eigenwert als Funktion der radialen Quantenzahl  $n_r$  und  $l$  aus. Lassen Sie dann in der radialen Schrödingergleichung reelle  $l$  zu und differenzieren Sie beide Seiten nach  $l$ .

- (b) Zeigen Sie

$$\left\langle \frac{1}{r^3} \right\rangle = \frac{2}{l(l+1)(2l+1) n^3 a_0^3} \quad !$$

**Hinweis:** Differenzieren Sie die radiale Schrödingergleichung nach  $\rho = r/a_0$ . Ansonsten wird analog zu (a) verfahren. Das Ergebnis aus (a) kann verwendet werden.

5 Zusatzpunkte