

## Theoretische Physik in zwei Semestern II

Priv.-Doz. Dr. R. Bulla,

WS 2014/15

**Blatt 5:** Abgabetermin: Dienstag, der 11.11.2014, 10:00

### Aufgabe 1: Lösung des harmonischen Oszillators

Der Hamiltonoperator des eindimensionalen harmonischen Oszillators lässt sich schreiben als:

$$H = \frac{p^2}{2m} + \frac{m\omega}{2}x^2 = \hbar\omega \left( \hat{a}^\dagger \hat{a} + \frac{1}{2} \right)$$

Seien auch hier  $\psi_n$  mit  $n \in \mathbb{N}$  die normierten Eigenfunktionen zum Zähloperator  $\hat{n} = \hat{a}^\dagger \hat{a}$ .

- a) Die Grundzustandswellenfunktion lässt sich aus der Bedingung  $\hat{a}\psi_0 = 0$  bestimmen. Lösen Sie die Differentialgleichung  $\hat{a}\psi_0 = 0$  durch Einsetzen des Ansatzes  $\psi_0 = b_0 \exp(- (a_0 x^2) / 2)$ . Verwenden Sie hierzu  $(\psi_0, \psi_0) = 1$ .

In der Vorlesung haben Sie die Rekursionsrelation  $\hat{a}^\dagger \psi_n = \sqrt{n+1} \psi_{n+1}$  kennengelernt. D.h. durch die bekannte Lösung  $\psi_0$  der Gleichung  $\hat{a}\psi_0 = 0$ , können wir alle angeregten Zustände rekursiv berechnen.

- b) Jeder Zustand  $\psi_n$  lässt sich schreiben als  $\psi_n = \hat{O}_n \psi_0$ . Bestimmen Sie  $\hat{O}_n$ .
- c) Berechnen Sie nun den ersten angeregten Zustand  $\psi_1 = \hat{a}^\dagger \psi_0$ .
- d) Zeigen Sie, dass  $\psi_0$  und  $\psi_1$  orthogonal sind, also  $(\psi_1, \psi_0) = 0$ .

Hinweis zu a):  $\int_{-\infty}^{\infty} \exp\left(-A \frac{(x-z)^2}{2}\right) dx = \sqrt{\frac{2\pi}{A}}$  mit  $\text{Re}(A) > 0$ ,  $z \in \mathbb{C}$  (6 Punkte)

### Aufgabe 2: Leiteroperatoren (Drehimpuls)

In Analogie zu den Operatoren  $\hat{a}, \hat{a}^\dagger$  beim harmonischen Oszillator definiert man

$$\hat{L}_+ = \hat{L}_x + i\hat{L}_y, \quad \hat{L}_- = \hat{L}_x - i\hat{L}_y,$$

wobei  $\hat{L}_x, \hat{L}_y, \hat{L}_z$  die kartesischen Komponenten des Drehimpulsoperators sind.

a) Zeigen Sie die Vertauschungsrelationen

$$[\hat{L}_+, \hat{L}_-] = 2\hbar\hat{L}_z, \quad [\hat{L}_z, \hat{L}_\pm] = \pm\hbar\hat{L}_\pm$$

$$\text{die Identität } \hat{\mathbf{L}}^2 = \frac{1}{2}(\hat{L}_+\hat{L}_- + \hat{L}_-\hat{L}_+) + \hat{L}_z^2,$$

$$\text{sowie } [\hat{\mathbf{L}}^2, \hat{L}_\pm] = 0.$$

Nun führen wir die Kugelflächenfunktionen  $Y_{lm}$  mit  $l \in \mathbb{N}$  und  $m \in \{-l, -l+1, \dots, l\}$  ein. Sie sind Eigenfunktionen zum Drehimpulsoperator und erfüllen die Eigengleichungen

$$\hat{\mathbf{L}}^2 Y_{lm} = \hbar^2 l(l+1) Y_{lm} \quad ; \quad \hat{L}_z Y_{lm} = \hbar m Y_{lm}$$

b) Zeigen Sie analog zu den Auf- und Absteigeoperatoren, dass  $\hat{L}_\pm$  angewendet auf  $Y_{lm}$  die Quantenzahl  $m$  um 1 erhöht oder erniedrigt. Bestimmen Sie hierzu die Quantenzahl  $m$  indem Sie  $\hat{L}_z$  auf  $\hat{L}_\pm Y_{lm}$  anwenden und die erste Relation aus a) verwenden. ( $\hat{L}_\pm Y_{l,m} = \phi \propto Y_{l,m\pm 1}$ )

(6 Punkte)

### Aufgabe 3: Eigenfunktionen des Drehimpulsoperators; Kugelflächenfunktionen

Allgemein gilt:  $Y_{l,m}(\vartheta, \phi) = (-1)^{(m+|m|)/2} \left[ \frac{(2l+1)(l-|m|)!}{4\pi(l+|m|)!} \right]^{1/2} P_l^{|m|}(\vartheta) e^{im\phi}$  mit

$$P_l^m(\vartheta) = (\sin \vartheta)^m \left. \frac{d^m P_l(x)}{dx^m} \right|_{x=\cos \vartheta}, \quad \text{und} \quad P_l(x) = \frac{1}{2^l l!} \frac{d^l}{dx^l} (x^2 - 1)^l$$

Berechnen Sie mit Hilfe dieser Formeln die Funktionen  $Y_{1,1}$ ,  $Y_{1,0}$  und  $Y_{1,-1}$ .

(2 Punkte)