

# Theoretische Physik II: Quanten Mechanik, Übung 6

Prof. Hans Peter Büchler SS 2011, 31. Mai 2011

## 1. Das $\delta$ -Potential (Schriftlich)

Wir betrachten die eindimensionale Bewegung eines Teilchen der Masse  $m$  in einem  $\delta$ -Potential:  $V(x) = -V_0\delta(x)$  mit  $V_0 > 0$ . Die Schrödingergleichung des Problems lautet

$$-\frac{\hbar^2}{2m}\phi''(x) - V_0\delta(x)\phi(x) = E\phi(x). \quad (1)$$

Bestimme die normierten Eigenfunktionen der gebundenen Zustände. Wie viele gebundene Zustände gibt es in Abhängigkeit von  $V_0$ ?

Die Lösung lässt sich finden mit dem richtigen Ansatz für die Wellenfunktion für  $x > 0$  und  $x < 0$ , und den Randbedingungen: (i) die Wellenfunktion  $\phi(x)$  ist stetig, und (ii) die Ableitung bei  $x = 0$  hat einen Sprung (siehe Bemerkungen unten)

$$-\frac{\hbar^2}{2m}[\phi'(\epsilon) - \phi'(-\epsilon)] - V_0\phi(0) = 0 \quad (2)$$

für  $\epsilon \rightarrow 0$ .

Bemerkung: Die Wellenfunktion  $\phi(x)$  muss stetig sein, damit durch Ableiten keine höhere Singularitäten als  $\delta$ -Funktionen entstehen. Um die Randbedingung bei  $x = 0$  zu bekommen, integriert man die Schrödinger-Gleichung über ein kleines Intervall,

$$\lim_{\epsilon \rightarrow 0} -\frac{\hbar^2}{2m} \int_{-\epsilon}^{\epsilon} \phi''(x) dx - V_0 \int_{-\epsilon}^{\epsilon} \delta(x)\phi(x) dx = E \int_{-\epsilon}^{\epsilon} \phi(x) dx. \quad (3)$$

Für kleine  $\epsilon \rightarrow 0$  folgt daraus die Gl. (2).

## 2. Kohärente Zustände Teil I (Schriftlich)

Für beliebige  $\alpha \in \mathbb{C}$  definieren wir den kohärenten Zustand

$$|\psi_\alpha\rangle := e^{-|\alpha|^2/2} \sum_{n \geq 0} \frac{\alpha^n}{\sqrt{n!}} |\psi_n\rangle. \quad (4)$$

a) Zeige, dass

$$|\psi_\alpha\rangle = e^{\alpha\hat{a}^\dagger - \bar{\alpha}\hat{a}} |\psi_0\rangle, \quad (5)$$

wobei  $\hat{a}$  und  $\hat{a}^\dagger$  die in der Vorlesung definierten Absteige- und Aufsteige-Operatoren sind. (Tip:  $e^{-\bar{\alpha}\hat{a}} |\psi_0\rangle = |\psi_0\rangle$ )

b) Zeige, dass kohärente Zustände nicht orthogonal sind und stattdessen

$$\langle \psi_\alpha | \psi_\beta \rangle = e^{-\frac{1}{2}(|\alpha|^2 + |\beta|^2 - 2\bar{\alpha}\beta)}, \quad (6)$$

gilt.

### 3. Kohärente Zustände Teil II (Übungsstunde)

a) Berechne  $\langle x \rangle_\alpha \equiv \langle \psi_\alpha | \hat{x} | \psi_\alpha \rangle$ ,  $\langle p \rangle_\alpha$ ,  $\Delta x_\alpha$ ,  $\Delta p_\alpha$  und zeige, dass für alle  $\alpha \in \mathbb{C}$ ,

$$\Delta x_\alpha \Delta p_\alpha = \frac{\hbar}{2}, \quad (7)$$

gilt, d.h. dass kohärente Zustände die Unschärfe minimieren.

(Tip:  $\hat{a}\psi_\alpha = \alpha\psi_\alpha$ )

b) Berechne die Wellenfunktionen

$$\psi_\alpha(x) = \langle x | \psi_\alpha \rangle, \quad (8)$$

$$\varphi_\alpha(p) = \langle p | \psi_\alpha \rangle, \quad (9)$$

die zum kohärenten Zustand  $\psi_\alpha$ , in der Orts- bzw. in der Impuls-Darstellung, gehören. Zeige, dass

$$|\psi_\alpha(x)|^2 = \left| \tilde{\psi}_0(x - \langle x \rangle_\alpha) \right|^2, \quad (10)$$

$$|\varphi_\alpha(p)|^2 = \left| \tilde{\varphi}_0(p - \langle p \rangle_\alpha) \right|^2, \quad (11)$$

wobei  $\tilde{\psi}_0$  und  $\tilde{\varphi}_0$  die Wellenfunktionen des Grundzustandes, im Orts- bzw. im Impulsraum sind

$$\tilde{\psi}_0 = \left( \frac{m\omega}{\pi\hbar} \right)^{1/4} e^{-\frac{m\omega}{\hbar}x^2}, \quad (12)$$

$$\tilde{\varphi}_0 = \left( \frac{1}{\pi\hbar m\omega} \right)^{1/4} e^{-\frac{1}{m\omega\hbar}p^2}. \quad (13)$$

(Tip:  $\xi = \sqrt{\frac{\omega m}{\hbar}}x$  und  $\frac{d}{d\xi} = \sqrt{\frac{\hbar}{m\omega}} \frac{d}{dx}$ )