

Quantentheorie für das Lehramt WS 19/20

DR. L. JANSSEN

4. Übung (Besprechung: 11.-13.11.19)

1. Gauß'sches Wellenpaket

Betrachten Sie die komplexe Wellenfunktion  $\Psi(x, t)$  in einer räumlichen Dimension als Funktion der Koordinate  $x$  und der Zeit  $t$ . Zur Zeit  $t = 0$  ist sie gegeben durch

$$\Psi(x, t = 0) = \frac{1}{\sqrt{\sigma}(2\pi)^{1/4}} e^{ip_0x/\hbar} e^{-\frac{x^2}{4\sigma^2}}. \tag{1}$$

Das Betragsquadrat der Wellenfunktion  $|\Psi(x, t = 0)|^2$ , also die Wahrscheinlichkeitsverteilung entlang der  $x$ -Achse zum Zeitpunkt  $t = 0$ , ist gerade ein Gauß'sche Normalverteilung, so dass  $\int_{-\infty}^{\infty} dx |\Psi(x, t = 0)|^2 = 1$  gilt.

- (a) Berechnen Sie die Erwartungswerte  $\langle x \rangle_t$ ,  $\langle x^2 \rangle_t$  und  $\langle \hat{p} \rangle_t$  zum Zeitpunkt  $t = 0$  mit der Definition  $\langle \hat{O} \rangle_t = \int_{-\infty}^{\infty} dx \Psi^*(x, t) \hat{O} \Psi(x, t)$  und  $\hat{p} \rightarrow -i\hbar \partial_x$ .

*Hinweis:* Sie können partielle Integration benutzen, um  $\langle x^2 \rangle_t$  zu berechnen.

- (b) Bestimmen Sie die Fouriertransformierte, d.h. die Wellenfunktion zur Zeit  $t = 0$  im Impulsraum,  $\Psi(p, t = 0) = \int_{-\infty}^{\infty} dx e^{-ipx/\hbar} \Psi(x, t = 0)$ .

*Hinweis:*  $\int_{-\infty}^{\infty} dx e^{-A\frac{(x-z)^2}{2}} = \sqrt{\frac{2\pi}{A}}$  mit  $\text{Re}\{A\} > 0$  für beliebiges komplexes  $z$ .

- (c) Die Wellenfunktion entwickelt sich in der Zeit gemäß der Schrödingergleichung

$$i\hbar \partial_t \Psi(x, t) = -\frac{\hbar^2}{2m} \partial_x^2 \Psi(x, t). \tag{2}$$

Berechnen Sie die Wellenfunktion zum Zeitpunkt  $t > 0$ .

*Hinweis:* Es ist hilfreich zunächst die Schrödingergleichung im Impulsraum für  $\Psi(p, t)$  zu lösen. Das Ergebnis erhält man dann mit Hilfe der Rücktransformation  $\Psi(x, t) = \int_{-\infty}^{\infty} \frac{dp}{2\pi\hbar} \Psi(p, t) e^{ikx}$ . Lösung:

$$\Psi(x, t) = e^{i(p_0x - i\frac{p_0^2}{2m}t)/\hbar} \frac{1}{(2\pi)^{1/4}} \frac{\sqrt{\sigma}}{\sqrt{\sigma^2 + i\hbar t/(2m)}} \exp \left[ -\frac{(x - \frac{p_0}{m}t)^2}{4(\sigma^2 + i\hbar t/(2m))} \right]. \tag{3}$$

- (d) Zeigen Sie, dass das Betragsquadrat der Wellenfunktion für alle  $t \geq 0$  die Form einer Normalverteilung hat

$$|\Psi(x, t)|^2 = \frac{1}{\sigma(t)\sqrt{2\pi}} e^{-\frac{(x-v_0t)^2}{2\sigma(t)^2}}. \tag{4}$$

Bestimmen Sie die Geschwindigkeit  $v_0$  mit der sich das Gauß'sche Wellenpaket bewegt und die Zeitabhängigkeit der Breite  $\sigma(t)$ . Berechnen Sie die Erwartungswerte  $\langle x \rangle_t$ ,  $\langle x^2 \rangle_t$  und  $\langle \hat{p} \rangle_t$  für endliche  $t > 0$ .

## 2. Kommutatoren

Beim Übergang zur Quantenmechanik sind Ort und Impuls durch lineare Operatoren  $\hat{x}$  und  $\hat{p}$  zu ersetzen, die der fundamentalen Vertauschungsrelation

$$[\hat{x}, \hat{p}] = \hat{x}\hat{p} - \hat{p}\hat{x} = i\hbar \quad (5)$$

genügen. Hier betrachten wir einfachheitshalber nur den Ort und Impuls in einer Dimension entlang der  $x$ -Achse.

- (a) In der Ortsdarstellung gelten nach dem Korrespondenzprinzip die Ersetzungsregeln  $\hat{x} \rightarrow x$  und  $\hat{p} \rightarrow -i\hbar\partial_x$  für die beiden Operatoren. In der Vorlesung wurde gezeigt, dass die fundamentale Vertauschungsrelation in dieser Darstellung erfüllt wird. Andererseits gelten in der Impulsdarstellung die Ersetzungsregeln  $\hat{x} \rightarrow i\hbar\partial_p$  und  $\hat{p} \rightarrow p$ . Zeigen Sie, dass auch in dieser Darstellung die Vertauschungsrelation gilt, indem Sie den Kommutator (5) auf eine beliebige Wellenfunktion  $\Psi(p)$  im Impulsraum anwenden.
- (b) Gegeben sei eine Funktion der Koordinate,  $f(x)$ . Berechnen Sie den Kommutator

$$\hat{K} = [f(\hat{x}), \hat{p}]. \quad (6)$$

Verwenden Sie hierfür die Ortsdarstellung und betrachten Sie die Wirkung des Operators  $\hat{K}$  in dieser Darstellung auf eine beliebige Wellenfunktion  $\Psi(x)$ .