

Institut für Theoretische Physik der Universität Karlsruhe
Prof. Dr. M. Mühlleitner, Dr. H. Sahlmann

Theoretische Physik D – Quantenmechanik I

Sommersemester 2010

Übungsblatt 1

Abgabe am 19.4.2010, 10:00

Name: _____ Übungsgruppe: _____ Punkte: _____

Aufgabe 1 - Fourier-Transformation (9 Punkte)

Wir definieren die Fouriertransformation und ihr Inverses für integrierbare, quadratintegrierbare Funktionen auf der reellen Achse wie folgt:

$$\tilde{f}(k) \equiv (\mathcal{F}f)(k) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} dx e^{-ikx} f(x), \quad (\mathcal{F}^{-1}\tilde{f})(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} dk e^{ikx} \tilde{f}(k). \quad (1)$$

Im Folgenden wollen wir einige Eigenschaften der Fourier-Transformation beweisen. Dabei dürfen Sie die Reihenfolge von Integralen beliebig vertauschen – Sie brauchen also die Konvergenz nicht erst zu beweisen.

- (a) Zeigen Sie, dass $\mathcal{F}, \mathcal{F}^{-1}$ in der Tat invers zueinander sind. Verwenden Sie dazu die Formel

$$\int_{-\infty}^{\infty} dk e^{ikx} = 2\pi\delta(x). \quad (2)$$

(ein Punkt)

- (b) Zeigen Sie, dass $(\mathcal{F}f')(k) = ik(\mathcal{F}f)(k)$ und drücken Sie $\mathcal{F}(f_1 f_2)$ durch $\mathcal{F}f_1$ und $\mathcal{F}f_2$ aus. Dabei ist f' die Ableitung von f , und $f_1 f_2(x)$ das punktweise Produkt der Funktionen f_1 und f_2 .

(2 Punkte)

- (c) Wir definieren Translation, Phasenverschiebung und Skalierung für eine Funktion f als

$$(\mathcal{T}_a f)(x) := f(x - a), \quad (\mu_b f)(x) := e^{ibx} f(x), \quad (\delta_\lambda f)(x) = \lambda^{-\frac{1}{2}} f(x/\lambda) \quad (3)$$

mit $a, b, \lambda \in \mathbb{R}, \lambda > 0$. Zeigen Sie, dass

$$(\mathcal{F}\mathcal{T}_a f) = \mu_{-a} \mathcal{F}f, \quad \mathcal{F}\mu_b f = \mathcal{T}_b \mathcal{F}f, \quad \mathcal{F}\delta_\lambda f = \delta_{\lambda^{-1}} \mathcal{F}f. \quad (4)$$

(3 Punkte)

- (d) Zeigen Sie Parsevalsche Gleichung (auch bekannt als Plancherel-Formel)

$$\int_{-\infty}^{\infty} dx |f(x)|^2 = \int_{-\infty}^{\infty} dk |\tilde{f}(k)|^2 \quad (5)$$

(ein Punkt)

- (e) Berechnen Sie die Fourier-Transformation der Gaußfunktion

$$f(x; \sigma, x_0, k_0) := \frac{1}{\sqrt{2\pi\sigma^2}} e^{-i\frac{x_0 k_0}{2}} e^{-\frac{(x-x_0)^2}{2\sigma^2}} e^{ik_0 x}. \quad (6)$$

Hinweis: Zeigen Sie zunächst, dass $f(k; 1, 0, 0)$ die Fourier-Transformation von $f(x; 1, 0, 0)$ ist, z.B. indem Sie eine Differentialgleichung und Anfangsbedingung finden, die $f(x; 1, 0, 0)$

eindeutig bestimmen, und die Fourier-Transformation dieser Gleichung betrachten. Sie können auch das Integral

$$\int_{-\infty}^{\infty} dx \exp(-x^2/2) = \sqrt{2\pi} \quad (7)$$

ohne Beweis verwenden.

(2 Punkte)

Aufgabe 2 - Zur Bedeutung der Gruppengeschwindigkeit (3 Punkte)

Wir betrachten die Bewegung eines Wellenpaketes in einer räumlichen Dimension. Seien dazu $e_k(t, x) = \exp(ikx - i\omega(k)t)$ Lösungen einer linearen Wellengleichung mit der Dispersionsrelation $\omega(k)$. Wir betrachten ein Wellenpaket $W(t, x)$, welches zur Zeit $t = 0$ im Ortsraum um x_0 und im Impulsraum um k_0 lokalisiert ist. $W(t, x)$ kann durch die Lösungen e_k wie folgt ausgedrückt werden:

$$W(t, x) = \int_{-\infty}^{\infty} dk f(k) e_k(t, x) \quad (8)$$

- (a) Drücken Sie $f(k)$ durch die Fourier-Transformation von $W(t, x)$ zur Zeit $t = 0$ aus. (ein Punkt)
- (b) Nehmen Sie an, dass sich $\omega(k)$ in der Umgebung von k_0 nur wenig verändert, und nähern Sie es durch eine Taylorentwicklung bis zur linearen Ordnung in k . Unter Verwendung von (a), zeigen Sie, dass sich in dieser Näherung die Form des Wellenpaketes zeitlich nicht ändert, und es sich mit der *Gruppengeschwindigkeit*

$$v_g = \frac{d\omega}{dk}(k_0) \quad (9)$$

bewegt.

(2 Punkte)