



Institut für Theoretische Physik der Universität Karlsruhe
Prof. Dr. F. R. Klinkhamer, Dr. Ch. Rupp

Theoretische Physik D im Sommersemester 2006

Klausur

Name: _____

Vorname: _____

Matrikel-Nr.: _____

Donnerstag, 27.07.2006, 16:15 Uhr, Gerthsen-Hörsaal

Bearbeitungszeit: $2\frac{1}{2}$ Stunden

Erlaubte Hilfsmittel: 2 handbeschriebene A4-Seiten (1 Blatt); Wörterbuch

	Aufgabe 1	Aufgabe 2	Aufgabe 3	Aufgabe 4
Korrektor				
Punkte				

Gesamtpunktzahl	(von 20)
-----------------	----------

Aufgabe K1: Zerlegungen der Wellenfunktion

5 Punkte

Die komplexe Wellenfunktion $\psi(x, t)$ kann zerlegt werden als $\psi(x, t) = u(x, t) + i v(x, t)$ oder als $\psi(x, t) = A(x, t) e^{iS(x, t)}$. Dabei sind u, v, A und S reelle Funktionen von x und t .

- a) Welche Gleichungen folgen aus der zeitabhängigen Schrödingergleichung mit dem Hamiltonoperator $H = -\hbar^2/(2m)\partial_x^2 + V(x)$ für diese Funktionen?
Geben Sie jeweils eine Gleichung an, in der die Zeitableitung nur einer der Funktionen u, v, A, S vorkommt.

(2 Punkte)

- b) Drücken Sie die Wahrscheinlichkeitsdichte und die Wahrscheinlichkeitsstromdichte durch diese Funktionen aus.

(3 Punkte)

Aufgabe K2: Gebundene Zustände im Delta-Potential

5 Punkte

Wir betrachten ein quantenmechanisches Teilchen der Masse m , das sich in einer Dimension im Potential

$$V(x) = -\gamma\delta(x)$$

mit einer Konstanten $\gamma > 0$ bewegt.

- a) Zeigen Sie:

$$\lim_{x \rightarrow 0^+} \psi'(x) - \lim_{x \rightarrow 0^-} \psi'(x) = -\frac{2m\gamma}{\hbar^2} \psi(0).$$

Hinweis: Integrieren Sie die Schrödingergleichung über ein ϵ -Intervall und lassen Sie ϵ gegen 0 gehen. Nehmen Sie an, daß die Wellenfunktion stetig ist.

(2 Punkte)

- b) Finden Sie sämtliche gebundenen Zustände und die zugehörigen Energieeigenwerte. Normieren Sie die Wellenfunktionen.

(3 Punkte)

Aufgabe K3: Harmonischer Oszillator

Wir betrachten den eindimensionalen harmonischen Oszillator mit dem Hamiltonoperator

$$H = -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{1}{2} m \omega^2 x^2. \quad 5 \text{ Punkte}$$

Die Auf- und Absteigeoperatoren sind definiert als

$$a^\dagger = \sqrt{\frac{m\omega}{2\hbar}} x - i\sqrt{\frac{1}{2m\omega\hbar}} p, \quad a = \sqrt{\frac{m\omega}{2\hbar}} x + i\sqrt{\frac{1}{2m\omega\hbar}} p,$$

wobei p der Impulsoperator ist.

- a) $n \geq 0$ sei fest gewählt. Konstruieren Sie eine normierte reelle Linearkombination ϕ aus den beiden Zuständen ψ_n und ψ_{n+1} derart, daß $\langle x \rangle$ maximal wird. Hierbei ist ψ_k ein normierter Eigenzustand zum Anzahloperator N mit Eigenwert k .

(3 Punkte)

- b) Berechnen Sie die Zeitentwicklung dieses Zustandes ϕ sowie den Ortserwartungswert $\langle x \rangle(t)$.

(2 Punkte)

Aufgabe K4: Drehimpuls

5 Punkte

Ein Teilchen (ohne Spin) befinde sich in einem Zustand mit der normierten Wellenfunktion

$$\psi(\vec{x}) = \psi_1(\vec{x}) + \psi_0(\vec{x}) = \frac{g(r)}{\sqrt{4\pi}} e^{i\phi} \sin \theta + \frac{g(r)}{\sqrt{4\pi}} \cos \theta,$$

wobei für die Radialfunktion gilt:

$$\int_0^\infty dr r^2 |g(r)|^2 = 1.$$

Hierbei sind r, θ, ϕ Kugelkoordinaten im dreidimensionalen Raum.

- a) Welche Werte kann man für die Meßgröße L_z in diesem Zustand erhalten?
(1 Punkt)

- b) Wie groß ist die Wahrscheinlichkeit, diese jeweiligen Werte zu finden?
(2 Punkte)

- c) Wie groß ist der Erwartungswert von L_z ?
(2 Punkte)

Hinweis: L_z kann als Differentialoperator geschrieben werden, $L_z = -i\hbar \frac{\partial}{\partial \phi}$.

Für die Normierung von ψ_0 und ψ_1 können Sie die folgenden Integrale verwenden:

$$\int dx \sin^n x = -\frac{\sin^{n-1} x \cos x}{n} + \frac{n-1}{n} \int dx \sin^{n-2} x \quad (n \in \mathbb{N}, n \geq 2)$$

$$\int dx \sin x \cos^n x = -\frac{\cos^{n+1} x}{n+1} \quad (n \in \mathbb{N})$$

Lösung zu Aufgabe K1

a)

$$\begin{aligned}\hbar i &= -\frac{\hbar^2}{2m}v'' + Vv \\ -\hbar i &= -\frac{\hbar^2}{2m}u'' + Vu\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}\dot{\psi} &= (\dot{A} + iA\dot{S}) e^{iS} \\ \psi' &= (A' + iAS') e^{iS} \\ \psi'' &= (A'' + 2iA'S' + iAS'' - AS'^2) e^{iS} \\ -\hbar\dot{S} &= -\frac{\hbar^2}{2m} \left(\frac{A''}{A} - S'^2 \right) + V \\ \hbar\dot{A} &= -\frac{\hbar^2}{2m} (2A'S' + AS'')\end{aligned}$$

b)

$$\begin{aligned}|\psi|^2 &= u^2 + v^2 = A^2 \\ j &= \frac{\hbar}{2mi} (\psi^*\psi' - \psi\psi'^*) \\ &= \frac{\hbar}{m} A^2 S' \\ &= \frac{\hbar}{m} (uv' - vu')\end{aligned}$$

Lösung zu Aufgabe K2

a) Integriere über das Intervall $[-\epsilon, \epsilon]$:

$$\begin{aligned} -\frac{\hbar^2}{2m}\psi''(x) - \gamma\delta(x)\psi(x) &= E\psi(x) \\ -\frac{\hbar^2}{2m}(\psi'(\epsilon) - \psi'(-\epsilon)) - \gamma\psi(0) &= E\int_{-\epsilon}^{\epsilon}\psi(x)dx \\ -\frac{\hbar^2}{2m}(\psi'(0+) - \psi'(0-)) - \gamma\psi(0) &= 0 \end{aligned}$$

b) Bereich $x < 0$: $\psi(x) = Ae^{\kappa x}$. Bereich $x > 0$: $\psi(x) = Be^{-\kappa x}$ mit $\kappa = \sqrt{-2mE/\hbar^2}$. E ist negativ. Wegen Stetigkeit ist $A = B$. Sprungbedingung für die Ableitungen:

$$-\kappa - \kappa = -\frac{2m\gamma}{\hbar^2}$$

Also:

$$\kappa = \frac{m\gamma}{\hbar^2}.$$

Es gibt nur einen gebundenen Zustand. Die Energie ist

$$E = -\frac{\hbar^2\kappa^2}{2m} = -\frac{m\gamma^2}{2\hbar^2}$$

$$\psi(x) = A \exp(-m\gamma/\hbar^2|x|)$$

Normieren:

$$\int dx|\psi|^2 = 2|A|^2 \int_0^\infty \exp(-2m\gamma/\hbar^2 x) dx = \frac{|A|^2\hbar^2}{m\gamma}$$

Somit muß

$$A = \sqrt{\frac{m\gamma}{\hbar^2}}$$

gewählt werden.

Lösung zu Aufgabe K3

- a) $\phi = \alpha\psi_n + \beta\psi_{n+1}$. Normierung: $\beta = \sqrt{1 - \alpha^2}$. Wir berechnen den Ortserwartungswert mit Hilfe von

$$x = \sqrt{\frac{\hbar}{2m\omega}} (a + a^\dagger) .$$

$$\begin{aligned}\langle x \rangle &= \sqrt{\frac{\hbar}{2m\omega}} [\alpha^* \beta + \beta^* \alpha] \sqrt{n+1} \\ &= 2 \sqrt{\frac{\hbar}{2m\omega}} \alpha \sqrt{1 - \alpha^2} \sqrt{n+1} .\end{aligned}$$

Wir müssen also die Funktion $f(\alpha) = \alpha\sqrt{1 - \alpha^2}$ maximieren.

$$f'(\alpha) = \sqrt{1 - \alpha^2} + \frac{\alpha(-2)\alpha}{2\sqrt{1 - \alpha^2}} = \frac{1 - \alpha^2 - \alpha^2}{\sqrt{1 - \alpha^2}}$$

Somit muß $1 - 2\alpha^2 = 0$ gelten und damit $\alpha = 1/\sqrt{2} = \beta$. Der Ortserwartungswert ist dann

$$\langle x \rangle = \sqrt{\frac{\hbar}{2m\omega}} \sqrt{n+1} .$$

- b) Zeitentwicklung: $E_n = \hbar\omega(n + \frac{1}{2})$.

$$\phi(t) = \frac{1}{\sqrt{2}} \left[e^{-iE_n t/\hbar} \psi_n + e^{-iE_{n+1} t/\hbar} \psi_{n+1} \right]$$

$$\begin{aligned}\langle x \rangle(t) &= \frac{1}{2} \left[e^{iE_n t/\hbar} e^{-iE_{n+1} t/\hbar} + e^{iE_{n+1} t/\hbar} e^{-iE_n t/\hbar} \right] \sqrt{n+1} \sqrt{\frac{\hbar}{2m\omega}} \\ &= \sqrt{\frac{(n+1)\hbar}{2m\omega}} \cos(\omega t)\end{aligned}$$

Lösung zu Aufgabe K4

ψ lässt sich schreiben als $\psi = \psi_1 + \psi_0$ mit

$$\psi_1 = \frac{1}{\sqrt{4\pi}} \sin \theta e^{i\phi} g$$
$$\psi_0 = \frac{1}{\sqrt{4\pi}} \cos \theta g$$

ψ_1 und ψ_0 sind Eigenzustände zu L_z : $L_z\psi_1 = \hbar\psi_1$, $L_z\psi_0 = 0$.

- a) Die möglichen Meßwerte sind \hbar und 0.
b) Zunächst normieren wir die Zustände ψ_1 und ψ_0 :

$$\langle \psi_1 | \psi_1 \rangle = \frac{1}{4\pi} \int dr r^2 |g(r)|^2 \int d\theta d\phi \sin \theta \sin^2 \theta = \frac{2\pi}{4\pi} \cdot \frac{4}{3} = \frac{2}{3}$$
$$\langle \psi_0 | \psi_0 \rangle = \frac{1}{4\pi} \int dr r^2 |g(r)|^2 \int d\theta d\phi \sin \theta \cos^2 \theta = \frac{1}{3}$$

Definiere die normierten Zustände $\phi_1 = \sqrt{3/2}\psi_1$, $\phi_0 = \sqrt{3}\psi_0$. Damit ist

$$\psi = \sqrt{2/3} \phi_1 + \sqrt{1/3} \phi_0.$$

[Da ϕ_1 und ϕ_2 Eigenzustände von L_z zu *verschiedenen* Eigenwerten sind, müssen Sie orthogonal sein. Daher ist $\langle \psi | \psi \rangle = 1$, wie auch schon in der Aufgabe angegeben.]

Die Wahrscheinlichkeiten für die möglichen Messwerte kann man direkt ablesen.

Meßwert	Wahrscheinlichkeit
\hbar	2/3
0	1/3

- c) Der L_z -Erwartungswert ist:

$$\langle L_z \rangle = \frac{2}{3} \cdot \hbar + \frac{1}{3} \cdot 0 = \frac{2}{3} \hbar$$