

UNIVERSITÄT KONSTANZ

Fachbereich Physik

Prof. Dr. Georg Maret (Experimentalphysik)

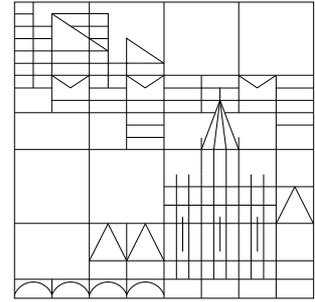
Raum P 1009, Tel. (07531)88-4151

E-mail: Georg.Maret@uni-konstanz.de

Prof. Dr. Matthias Fuchs (Theoretische Physik)

Raum P 907, Tel. (07531)88-4678

E-mail: matthias.fuchs@uni-konstanz.de



### Übungen zur Physik IV: Integrierter Kurs Sommersemester 2005

Übungsblatt 7, Ausgabe 01.06.2005, abzugeben bis 06.06. und 08.06.2005  
Besprechung in den Übungen in der 9. Semesterwoche (08.-10.06.2005)

#### 29. Harmonischer Oszillator I (10 Punkte)

Für den harmonischen Oszillator gegeben durch

$$H = \hbar\omega\left(a^+a + \frac{1}{2}\right)$$

mit

$$[a, a^+] = 1$$

und der aus der Vorlesung bekannten orthonormierten Basis von Eigenzuständen  $|n\rangle$  zu den Eigenwerten  $E_n = \hbar\omega\left(n + \frac{1}{2}\right)$  für  $n = 0, 1, 2, \dots$ , zeigen oder berechnen Sie:

a)  $a | n \rangle$ ;  $a^+ | n \rangle$ ;  $\langle n | a$ ;  $\langle n | a^+$ .

$$| n \rangle = \frac{1}{\sqrt{n!}}(a^+)^n | 0 \rangle$$

(2 Punkte)

b) Man finde die allgemeinste Lineare Transformation  $a = \alpha x + \beta p$ , so dass  $x$  und  $p$  als Orts- und Impulsoperatoren die kanonische Vertauschungsrelation  $[x, p] = i\hbar$  erfüllen. Wie lässt sich weiter erreichen, dass  $H = \frac{p^2}{2m} + \frac{m}{2}\omega^2 x^2$  wird? (2 Punkte)

c) Der harmonische Oszillator befinde sich im Zustand

$$|\psi\rangle = N\{|1\rangle + \sqrt{2}|2\rangle + \sqrt{6}|3\rangle\}$$

mit den Eigenzuständen  $|n\rangle$  zur Energie  $\hbar\omega\left(n + \frac{1}{2}\right)$ .

- Berechnen Sie die Normierungskonstante  $N$ . (1 Punkt)
- Wie entwickelt sich  $|\psi\rangle$  zeitlich? (1 Punkt)
- Wie lautet die Wahrscheinlichkeit  $p_n(t)$  im Zustand  $|\psi\rangle$  die Energie  $E_n$  zu messen? Und wie groß ist die Wahrscheinlichkeit  $p(t)$ , dass jede Einzelmessung der Energie zu Zeiten  $t > 0$  ein Ergebnis liefert, das größer ist als  $2\hbar\omega$ ? (2 Punkte)

d) Wie lautet der Erwartungswert des Ortsoperators  $x$  im Zustand  $|\psi\rangle$  für  $t > 0$ ?

(2 Punkte)

### 30. Gebundene Zustände im doppelten $\delta$ -Potential (6 Punkte)

Untersuchen Sie, unter welchen Bedingungen das Potential

$$V(x) = \frac{\hbar^2}{2m} U_0 (\delta(x+a) + \delta(x-a)) \quad (1)$$

gebundene Zustände hat.

- a) Setzen Sie für die Wellenfunktion der Eigenzustände sowohl eine gerade als auch eine ungerade Funktion in  $x$  an und leiten Sie aus den Ansatzbedingungen bei  $x = \pm a$  die Eigenwertgleichungen

$$\kappa_+ (1 + \tanh(\kappa_+ a)) = -U_0 \quad \text{gerade Zustände} \quad (2a)$$

$$\kappa_- (1 + \coth(\kappa_- a)) = -U_0 \quad \text{ungerade Zustände} \quad (2b)$$

ab, wobei  $\kappa_{\pm} = \sqrt{-2mE_{\pm}}/\hbar$  und  $E_{\pm} < 0$  die Energieeigenwerte der geraden bzw. ungeraden Zustände sind. (1 Punkt)

- b) Plotten Sie die linken Seiten der Eigenwertgleichungen als Funktionen von  $\kappa_{\pm} a$  und geben Sie die notwendigen Bedingungen an das Potential für die Existenz von Eigenwerten in beiden Fällen an. Wieviele Eigenwerte sind möglich? (1 Punkt)
- c) Zeigen Sie, daß  $\kappa_+ > \kappa_-$  und damit  $E_+ < E_-$ . Wie läßt sich dies mit der Symmetrie der Wellenfunktion begründen? (1 Punkt)
- d) Untersuchen Sie den Grenzfall  $a \rightarrow \infty$ , indem Sie hyperbolischen Funktionen nach  $\exp(-\kappa_{\pm} a)$  entwickeln und die Eigenwertgleichungen mit der niedrigsten Näherung lösen. Überlegen Sie sich qualitativ die Gestalt der Eigenfunktionen in diesem Grenzfall. (1 Punkt)

Hinweis:

Lösen Sie die Eigenwertgleichungen zunächst ohne Korrekturterme  $\exp(-\kappa_{\pm} a)$ , dann mit Korrekturtermen, wobei in diesen  $\kappa_{\pm}$  durch die zuvor gefundene Lösung (0. Ordnung) für  $\kappa_{\pm}$  zu ersetzen ist.

- e) Was ergibt sich für die Eigenwerte im Grenzfall  $a \rightarrow 0$ ? Wie verhalten sich hier die Eigenfunktionen? Diskutieren Sie graphisch die qualitative Veränderung des Energieniveaus des niedrigsten gebundenen Zustandes, wenn ein repulsives Potential  $V^{rep}(a) \approx \frac{\hbar^2}{2m} \frac{U_0^2}{4} e^{\frac{u}{2a}}$  ( $u > 0$ ) zwischen den Delta-Funktionen hinzutritt? (2 Punkte)

### 31. Harmonischer Oszillator II (10 Punkte)

Mit der für den harmonischen Oszillator aus der Vorlesung bekannten orthonormierten Basis der Eigenzustände  $|n\rangle$ , mit  $n = 0, 1, 2, \dots$ , des Hamiltonoperators  $H = \hbar\omega(a^+a + \frac{1}{2})$  zu den Eigenwerten  $E_n = \hbar\omega(n + \frac{1}{2})$ , sollen die folgenden Größen berechnet werden:

- a) Berechnen Sie die Matrizen:  $\langle n' | \hat{x} | n \rangle$  und  $\langle n' | \hat{p} | n \rangle$  mit den Orts-  $\hat{x}$  und Impuls-  $\hat{p}$  Operatoren. (1 Punkt)
- b) Berechnen Sie  $\langle n' | x^2 | n \rangle$  und  $\langle n' | p^2 | n \rangle$  und zeigen Sie, dass  $H = \frac{p^2}{2m} + \frac{m\omega^2}{2}x^2$  diagonal ist. (2 Punkte)
- c) Lösen Sie mit Teilaufgabe b) folgendes Paradoxon:

- i. Zeigen Sie für 2 beliebige endlich dimensionale Matrizen A und B, dass  $\text{Spur}[A, B] = 0$  gilt, wobei  $\text{Spur} A = \sum_i A_{ii}$ .
- ii. Aus der Spurbildung angewendet auf den Orts-Impuls-Kommutator in Matrixdarstellung

$$[\hat{x}, \hat{p}] = i\hbar$$

müsste nach Punkt (i) also in naiver Betrachtung  $\hbar = 0$  folgen. Berechnen Sie  $\hat{x}\hat{p}$  und  $\hat{p}\hat{x}$  mit den unendlichen dimensional Matrizen aus b) um zu erklären, weswegen die Folgerung  $\hbar = 0$  nicht gilt. (2 Punkte)

- d) (Diese Teilaufgabe ist unabhängig vom ersten Teil lösbar.) Betrachten Sie die sogenannten kohärenten Zustände, die mit einer komplexen Konstanten  $\alpha = re^{i\delta}$  gebildet werden können

$$|\psi\rangle = C \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{\sqrt{n!}} \alpha^n |n\rangle$$

- i. Zeigen Sie, dass  $|\psi\rangle$  Eigenfunktion zum Absteigeoperator  $a$  ist. (Vermuten Sie, dass  $a^+$  Eigenfunktionen besitzt?)
- ii. Welches  $C$  normiert  $|\psi\rangle$  auf 1? Mit diesem  $C$  kann  $|\psi\rangle$  geschrieben werden als  $|\psi\rangle = \sum_{n=0}^{\infty} c_n |n\rangle$ . Welche bekannte Wahrscheinlichkeitsverteilung ergibt  $p_n = |c_n|^2$ ?
- iii. Wie lautet der zeitabhängige Zustand  $|\psi(t)\rangle$ , wenn  $|\psi(t=0)\rangle = |\psi\rangle$  sei? *Hinweis:* Argumentieren Sie mit der zeitabhängigen Schrödingergleichung.
- iv. Berechnen Sie den zeitabhängigen Erwartungswert für den Ort

$$x(t) = \langle \psi(t) | x | \psi(t) \rangle.$$

- v. Berechnen Sie die Unschärfe  $\Delta x^2(t) = \langle \psi(t) | (x - x(t))^2 | \psi(t) \rangle$  und (das analog definierte)  $\Delta p^2(t)$  und zeigen Sie damit, dass  $|\psi\rangle$  ein sogenanntes Minimalpaket ist, d.h.

$$\Delta x(t) \Delta p(t) = \frac{\hbar}{2},$$

welches zeitlich nicht auseinander läuft. (5 Punkte)

### 32. Orthonormalbasis (8 Punkte)

Es soll gezeigt werden, dass die Eigenfunktionen des eindimensionalen harmonischen Oszillators  $\psi_n(x)$  (für  $n = 0, 1, 2, \dots$  mit  $\psi_n(x) = c_n H_n(x/\lambda) e^{-x^2/2\lambda^2}$ , wobei

$\lambda = \sqrt{\frac{\hbar}{m\omega}}$ ,  $c_n = (2^n n! \sqrt{\pi} \lambda)^{-\frac{1}{2}}$  ein vollständiges orthonormiertes Basissystem (kurz ONB)

im Raum der quadrat-integrablen Wellenfunktionen  $\psi(x)$  (also  $\int dx |\psi(x)|^2 < \infty$ ) bilden, d.h. dass es für jedes  $\psi$  Konstanten  $C_n$  gibt, so dass die Partialsummen

$$\Psi_N = \sum_{n=0}^N C_n \psi_n \tag{3}$$

”im Mittel” gegen  $\psi$  konvergieren, also

$$\lim_{N \rightarrow \infty} \int dx |\psi(x) - \Psi_N(x)|^2 = 0 \tag{4}$$

(siehe ”Mathematics of Classical and Quantum Physics”, Byron & Fuller; im Semesterapparat)

- a) Zeigen Sie durch Verwendung der Eigenwertgleichungen  $N\psi_n = n\psi_n$ , dass Eigenfunktionen  $\psi_n$  zu unterschiedlichen Eigenwerten  $n'$  und  $n''$  orthogonal sind.  
*Hinweis:* Verwenden Sie, dass  $N$  hermitesch ist. (2 Punkte)
- b) Zeigen Sie, dass gilt:

- i. Der Fehler

$$\delta_N = \int dx |\psi(x) - \sum_{n=0}^N a_n \psi_n(x)|^2 \geq 0$$

wird minimal mit der Wahl

$$a_n = C_n = \int dx \psi_n^*(x) \psi = (\psi_n, \psi)$$

- ii. Und es gilt dann Bessels Ungleichung

$$(\psi, \psi) \geq \sum_{n=0}^{\infty} |C_n|^2$$

- iii. Speziell, wenn die  $\{\psi_n\}$  eine ONB bilden, gilt:

$$(\psi, \psi) = \sum_{n=0}^{\infty} |C_n|^2 = \sum_{n=0}^{\infty} |(\psi_n, \psi)|^2 \quad (5)$$

woraus durch Betrachtung von  $\psi = \chi + \zeta$  und von  $\chi, \zeta$  einzeln und Differenzenbildung die Parseval-Beziehung folgt

$$(\chi, \zeta) = \sum_{n=0}^{\infty} (\chi, \psi_n)(\psi_n, \zeta) \quad (6)$$

*Hinweis:* Siehe Aufgabenblatt 0 von IK III und IK IV. (3 Punkte)

- c) Zeigen Sie, dass die Menge der Funktionen  $\{\psi_n\}$  eine ONB sind, dann wenn keine quadratintegrale Funktion  $\psi$  existiert, die  $\psi \neq 0$  ist und trotzdem "senkrecht" auf allen  $\psi_n$  ist, d.h.  $(\psi_n, \psi) = 0$ .  
*Hinweis:* Zeigen Sie zuerst, dass mit einer ONB die Koeffizienten  $C_n$  aus Gleichung (3)  $C_n = 0$  erfüllen und Gleichung (4) zu einem Widerspruch der Annahme  $\psi \neq 0$  führt. Leiten Sie dann die Annahme, die  $\{\psi_n\}$  seien keine ONB, zu einem Widerspruch für den Fall, dass nur die Nullfunktion  $(\psi_n, \psi) = 0$  erfüllt. (2 Punkte)
- d) Zeigen Sie, dass die Fouriertransformierte von  $\psi(x)e^{-x^2/2\lambda^2}$  verschwindet, wenn  $(\chi_n, \psi) = 0$  gilt für alle Funktionen  $\chi_n = (x/\lambda)^n e^{-x^2/2\lambda^2}$ .  
 Folgern Sie hieraus, dass die Eigenfunktionen des harmonischen Oszillators eine ONB im Raum der quadratintegralen  $\psi$  bilden (1 Punkt)