

Präsenzübungen**Aufgabe 1:**

Ein Teilchen der Masse m bewege sich in einem Potential $V(\vec{r})$, das eine homogene Funktion vom Grad n sein möge:

$$V(\alpha\vec{r}) = \alpha^n V(\vec{r}) \quad \forall \alpha \in \mathbb{R}^+. \quad (1)$$

Betrachten Sie die Observable

$$\hat{A} = \frac{1}{2} (\hat{\vec{r}} \cdot \hat{\vec{p}} + \hat{\vec{p}} \cdot \hat{\vec{r}}),$$

die uns zum quantenmechanischen Analogon des klassischen Virialsatzes führen wird.

(a) Verifizieren Sie die Beziehung

$$\sum_{i=1}^3 x_i \frac{\partial V}{\partial x_i} = nV.$$

Hinweis: Gl. (1) nach α ableiten!

(b) Verifizieren Sie die Beziehung

$$\hat{A} = \hat{\vec{r}} \cdot \hat{\vec{p}} + \frac{3}{2} \frac{\hbar}{i}.$$

(c) Der Hamilton-Operator bestehe aus kinetischer und potentieller Energie, $\hat{H} = \hat{T} + \hat{V}$. Beweisen Sie die Beziehung

$$\frac{d}{dt} \hat{A}_H = 2\hat{T}_H - n\hat{V}_H.$$

(d) Das System befinde sich nun in einem Eigenzustand $|\psi\rangle$ von \hat{H} . Zeigen Sie, dass dann der quantenmechanische Virialsatz

$$2\langle\hat{T}\rangle = n\langle\hat{V}\rangle$$

gilt. Das ist dieselbe Beziehung wie für die Mittelwerte der klassischen Bewegung.

Aufgabe 2:

Betrachten Sie zwei harmonische Oszillatoren mit gleichen Massen der Teilchen, aber unterschiedlichen Schwingungsfrequenzen ω und ω' . Alle Größen, die den ersten (zweiten) Oszillator beschreiben, werden ohne (mit) Strich geschrieben.

(a) Skizzieren Sie die Potentiale, die Lage der Grundzustandsenergien in den Potentialen und die Grundzustands-Eigenfunktionen der beiden Oszillatoren. Sie können o. B. d. A. $\omega' > \omega$ annehmen.

(b) Zeigen Sie, dass sich der Absteigeoperator \hat{a}' für den zweiten Oszillator als

$$\hat{a}' = \frac{1}{\sqrt{1-\gamma^2}} (\hat{a} - \gamma \hat{a}^\dagger)$$

schreiben lässt. Was ergibt sich für γ ?

Bitte wenden

Hausaufgaben (zu besprechen ab 18.06.2024)

Aufgabe 3:

Von den Eigenzuständen $|n\rangle$ des harmonischen Oszillators besitzt nur der Grundzustand ($n = 0$) minimale Unschärfe, $\Delta x \Delta p = \hbar/2$, für die übrigen ist $\Delta x \Delta p = (2n + 1) \hbar/2$. Es gibt aber noch weitere Zustände, die die Unschärfe minimieren, die sogenannten kohärenten Zustände. Diese sind definiert als die Eigenzustände des Absteigeoperators \hat{a} :

$$\hat{a}|\alpha\rangle = \alpha|\alpha\rangle, \quad (2)$$

hier ist α eine beliebige komplexe Zahl. *Bemerkung:* Der Aufsteigeoperator \hat{a}^\dagger hat keine Eigenzustände.

- (a) Bestimmen Sie $\langle \hat{x} \rangle$, $\langle \hat{x}^2 \rangle$, $\langle \hat{p} \rangle$ und $\langle \hat{p}^2 \rangle$ im Zustand $|\alpha\rangle$. *Hinweis:* Stellen Sie \hat{x} und \hat{p} durch \hat{a} und \hat{a}^\dagger dar und benutzen Sie Gl. (2).
- (b) Bestimmen Sie Δx und Δp und zeigen Sie, dass $\Delta x \Delta p = \hbar/2$ gilt.
- (c) Zeigen Sie, dass man die kohärenten Zustände gemäß

$$|\alpha\rangle = \sum_{n=0}^{\infty} c_n |n\rangle \quad \text{mit} \quad c_n = \frac{\alpha^n}{\sqrt{n!}} c_0$$

durch die Eigenzustände $|n\rangle = (1/\sqrt{n!}) (\hat{a}^\dagger)^n |0\rangle$ des harmonischen Oszillators darstellen kann.

- (d) Zeigen Sie durch Normierung von $|\alpha\rangle$, dass gilt

$$c_0 = e^{-|\alpha|^2/2}.$$

- (e) Untersuchen Sie die Zeitentwicklung der kohärenten Zustände. Die Zeitentwicklung der Eigenzustände ist natürlich

$$|n(t)\rangle = e^{-iE_n t/\hbar} |n\rangle.$$

Zeigen Sie, dass $|\alpha(t)\rangle$ Eigenzustände des Absteigeoperators \hat{a} bleiben, sich aber die Eigenwerte entwickeln wie

$$\alpha(t) = e^{-i\omega t} \alpha.$$

(Also bleibt ein kohärenter Zustand ein solcher.) Was folgt daraus für $\langle x \rangle$ als Funktion der Zeit?

- (f) Ist der Grundzustand $|0\rangle$ ein kohärenter Zustand? Wenn ja, was ist der zugehörige Eigenwert von \hat{a} ?

Aufgabe 4:

- (a) Bestimmen Sie explizit die Matrixdarstellung der Komponenten \hat{J}_x , \hat{J}_y , \hat{J}_z für einen Drehimpuls der Länge $j = 2$ in der Eigenbasis $\{|j, m\rangle\}$ zu \hat{J}^2 und \hat{J}_z . Überprüfen Sie mit Hilfe diese Matrixdarstellung, dass $[\hat{J}_x, \hat{J}_y] = i\hbar \hat{J}_z$ gilt.
- (b) Bestimmen Sie mit Hilfe von Teil (a) die Matrixdarstellung von \hat{J}^2 und überzeugen Sie sich, dass \hat{J}^2 mit den Komponenten vertauscht (keine Rechnung erforderlich).
- (c) Bestimmen Sie die Matrixdarstellung von \hat{J}_\pm .