

# Theoretische Physik III

SS 2013  
Blatt VIII

6.6.2013  
Fälligkeitsdatum 13.6.2013

Prof. Dr. Wilhelm-Mauch

[http://qsolid.uni-saarland.de/?Lehre:TP\\_III](http://qsolid.uni-saarland.de/?Lehre:TP_III)

## Übung 1 Kohärenter Zustand

Betrachte einen harmonischen Oszillator mit dem Hamiltonoperator

$$\hat{H} = \frac{1}{2m}\hat{p}^2 + \frac{m\omega^2}{2}\hat{x}^2,$$

der äquivalent zu

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

ist.

- a) Der Verschiebungsoperator, definiert durch

$$\hat{D}(z) \equiv e^{z\hat{a}^\dagger - z^*\hat{a}}, \quad z \in \mathbb{C},$$

kann auch durch

$$\hat{D}(z) = e^{\frac{i}{\hbar}(p_0\hat{x} - x_0\hat{p})} \equiv \hat{D}(x_0, p_0)$$

dargestellt werden. Drücke die Konstanten  $x_0$  und  $p_0$  durch  $m$ ,  $\omega$  und  $z$  aus.

*Hinweis: Drücke  $\hat{a}$  und  $\hat{a}^\dagger$  durch  $\hat{x}$  und  $\hat{p}$  aus.* (0.5 Punkte)

- b) Zeige

$$\begin{aligned} \hat{D}(x_0, p_0)\hat{x}\hat{D}^{-1}(x_0, p_0) &= \hat{x} - x_0I, \\ \hat{D}(x_0, p_0)\hat{p}\hat{D}^{-1}(x_0, p_0) &= \hat{p} - p_0I. \end{aligned}$$

*Hinweis: Eine Methode ist die Verwendung der Operatorbeziehung*

$$e^{\hat{A}}\hat{B}e^{-\hat{A}} = \hat{B} + [\hat{A}, \hat{B}] + \frac{1}{2!}[\hat{A}, [\hat{A}, \hat{B}]] + \frac{1}{3!}[\hat{A}, [\hat{A}, [\hat{A}, \hat{B}]]] + \dots$$

(0.5 Punkte)

- c) Ein kohärenter Zustand ist durch

$$|z\rangle \equiv \hat{D}(z)|0\rangle$$

definiert, wobei  $|0\rangle$  der Grundzustand des harmonischen Oszillators ist. Berechne  $\langle z|\hat{x}|z\rangle$  und  $\langle z|\hat{p}|z\rangle$ .

*Hinweis: Benutze das Ergebnis aus b) und erinnere Dich, dass  $\langle 0|\hat{x}|0\rangle = 0$  und  $\langle 0|\hat{p}|0\rangle = 0$  gilt.* (0.5 Punkte)

d) Zeige

$$\hat{a}|z\rangle = z|z\rangle, \quad \langle z|\hat{a}^\dagger = \langle z|z^*.$$

*Hinweis: Benutze  $\hat{D}(z)\hat{a}\hat{D}(z)^{-1}\hat{D}(z)|0\rangle = 0$  und die Operatorbeziehung aus b).*

(0.5 Punkte)

e) Berechne  $\langle z|\hat{x}^2|z\rangle$ ,  $\langle z|\hat{p}^2|z\rangle$  und  $\Delta x\Delta p$ , wobei  $\Delta x \equiv \sqrt{\langle \hat{x}^2 \rangle - \langle \hat{x} \rangle^2}$ .

*Hinweis: Drücke  $\hat{x}$  und  $\hat{p}$  durch  $\hat{a}$  und  $\hat{a}^\dagger$  aus und verwende die Kommutatorbeziehung und das Ergebnis aus d).*

(1 Punkt)

f) Zeige, dass das in c) definierte  $|z\rangle$  durch

$$|z\rangle = e^{-\frac{1}{2}|z|^2} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{z^n}{\sqrt{n!}} |n\rangle$$

gegeben ist, wobei  $|n\rangle$  der  $n$ -te Eigenzustand von  $\hat{H}$  ist.

*Hinweis: Benutze die Baker-Hausdorff-Beziehung*

$$e^{\hat{A}+\hat{B}} = e^{\hat{A}}e^{\hat{B}}e^{-\frac{1}{2}[\hat{A},\hat{B}]}$$

(0.5 Punkte)

g) Nimm an, dass sich das System zur Anfangszeit ( $t = 0$ ) im Zustand  $|z\rangle$  befindet. Berechne den Zustand des System zur Zeit  $t$

$$|z(t)\rangle = e^{-i\hat{H}t/\hbar}|z\rangle.$$

*Hinweis: Benutze das Ergebnis aus f).*

(0.5 Punkte)

h) Nimm an, dass der Anfangszustand  $|z\rangle$  ist. Berechne  $\langle z(t)|\hat{x}|z(t)\rangle$ ,  $\langle z(t)|\hat{p}|z(t)\rangle$  und  $(\Delta x\Delta p)(t)$ . Kohärente Zustände sind auch als "quasiklassische" Zustände des harmonischen Oszillators bekannt. Gib zwei Eigenschaften kohärenter Zustände an, die auf den Begriff "quasiklassisch" schließen lassen.

*Hinweis: Benutze das Ergebnis aus g).*

(1 Punkt)

## Übung 2 Zweidimensionaler harmonischer Oszillator

a) Berechne die Eigenenergie des isotropen zweidimensionalen harmonischen Oszillators

$$\hat{H} = \frac{1}{2m}(\hat{p}_x^2 + \hat{p}_y^2) + \frac{m\omega^2}{2}(\hat{x}^2 + \hat{y}^2).$$

Wie lautet die Entartung des  $n$ -ten Eigenzustands?

(1 Punkt)

- b) Berechne die Eigenenergie des anisotropen,  $\omega_x \neq \omega_y$  zweidimensionalen harmonischen Oszillators

$$\hat{H} = \frac{1}{2m}(\hat{p}_x^2 + \hat{p}_y^2) + \frac{m}{2}\omega_x^2\hat{x}^2 + \frac{m}{2}\omega_y^2\hat{y}^2.$$

Wie lautet die Entartung der Eigenzustände? (2 Punkte)

### Übung 3 *Hermite-Polynome*

- a) Zeige, dass die Funktion  $f(z - \lambda) = e^{-\lambda^2 + 2\lambda z}$  die erzeugende Funktion der Hermite-Polynome ist, d.h.

$$e^{-\lambda^2 + 2\lambda z} = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{\lambda^n}{n!} H_n(z),$$

wobei  $H_0(z) = 1$ ,  $H_1(z) = 2z$ ,  $H_2(z) = 4z^2 - 2$  usw. .

*Hinweis: Benutze die Taylor-Entwicklung der erzeugenden Funktion  $f(z - \lambda)$ . (1 Punkt)*

- b) Leite die Rekursionsbeziehung

$$H_n(z) = 2zH_{n-1}(z) - 2(n-1)H_{n-2}(z), \quad n = 2, 3, \dots$$

her.

*Hinweis: Benutze die Taylor-Entwicklung der Ableitung von  $f(z - \lambda)$  nach  $\lambda$ . (1 Punkt)*

- c) Zeige die Rekursionsbeziehung

$$H'_n(z) = 2nH_{n-1}(z), \quad n = 1, 2, \dots$$

Leite danach die hermitesche Differenzialgleichung

$$H''_n(z) - 2zH'_n(z) + 2nH_n(z) = 0, \quad n = 1, 2, \dots$$

her.

*Hinweis: Benutze die Taylor-Entwicklung der Ableitung von  $f(z - \lambda)$  nach  $z$ . (1 Punkt)*

### Übung 4 *Weiteres zu den Hermite-Polynomen*

- a) Berechne und skizziere die ersten zwei und das sechste Hermite-Polynom sowie die entsprechenden Eigenzustände des harmonischen Oszillators in Ortsdarstellung. (1 Punkt)
- b) Beweise durch Induktion, dass  $H_n(z)$  ein Polynom  $n$ -ter Ordnung ist. Argumentiere, dass die Eigenzustände  $\phi_n(z)$   $n$  Nullstellen haben. (1 Punkt)
- c) Prüfe, ob  $\phi_n(z)$  ein oszillierender Eigenzustand ist, wobei Minimum und Maximum der Amplitude an den Nullstellen von  $\phi_{n-1}(z)$  auftreten. (1 Punkt)