



## 8. Übung

### 1. Zur kanonischen Quantisierung des Maxwell-Feldes:

Zeigen Sie anknüpfend an die Ergebnisse aus der Aufgabe 1 der 7. Übung, dass

- a) Gleichzeitkommutationsrelationen zwischen den Komponenten der kanonisch konjugierten Feldoperatoren  $\hat{A}$  und  $\hat{\Pi}$  der Gestalt  $[\hat{A}_i(\vec{r}, t), \hat{\Pi}_j(\vec{r}', t)] = [\hat{A}_i(\vec{r}, t), \partial_t \hat{A}_j(\vec{r}', t)] = i\hbar \delta_{ij} \delta(\vec{r}, \vec{r}')$  zu Inkonsistenzen führen.
- b) die Heisenberg-Gleichung  $\partial_t \hat{O}(\vec{r}, t) = \frac{i}{\hbar} [\hat{H}, \hat{O}(\vec{r}, t)]$  angewendet auf die Feldoperatoren  $\hat{E}(\vec{r}, t)$  bzw.  $\hat{B}(\vec{r}, t)$  identisch mit den entsprechenden quellenfreien Maxwell-Gleichungen sind.

### 2. Vershobener Oszillator:

Gegeben sei der Hamilton-Operator für eine Feldmode (Energie  $\hbar\omega$ )

$$\hat{H}(\hat{q}, \hat{p}) = \frac{1}{2} \hat{p}^2 + \frac{\omega^2}{2} \hat{q}^2 - \gamma \hat{q} = \hat{H}_0(\hat{q}, \hat{p}) + \hat{V}(\hat{q}) \quad (1)$$

mit einem linearen Wechselwirkungsterm (Kopplungsstärke  $\gamma$ ). Der ungestörte Hamilton-Operator  $\hat{H}_0$  läßt sich durch Erzeuger (Vernichter)  $\hat{a}^\dagger$  ( $\hat{a}$ ) ausdrücken

$$\hat{H}_0(\hat{q}, \hat{p}) = \hat{H}_0(\hat{a}, \hat{a}^\dagger) = \hbar\omega \frac{1}{2} (\hat{a}\hat{a}^\dagger + \hat{a}^\dagger\hat{a}) = \hbar\omega \left( \hat{a}^\dagger\hat{a} + \frac{1}{2} \right). \quad (2)$$

$\hat{H}_0$  kommutiert mit dem Anzahloperator  $\hat{N} = \hat{a}^\dagger\hat{a}$  (diagonal). Das Fock-Raumvakuum  $|0\rangle$  ist definiert gemäß  $\hat{a}|0\rangle = 0$  und  $|n\rangle = \frac{(\hat{a}^\dagger)^n}{\sqrt{n!}}|0\rangle$  sei ein normierter Fock-Raumzustand.

- a) Finden Sie eine Transformation von den kanonischen Operatoren  $(\hat{q}, \hat{p})$  auf  $(\hat{Q}, \hat{P})$ , sodass gilt:

$$\hat{H}(\hat{q}, \hat{p}) = \hat{H}'(\hat{Q}, \hat{P}) = \frac{1}{2} \hat{P}^2 + \frac{\omega^2}{2} \hat{Q}^2 - \frac{\gamma^2}{2\omega^2} \equiv \hat{H}_0(\hat{Q}, \hat{P}) + \Delta E. \quad (3)$$

Formulieren Sie Erzeuger (Vernichter)  $\hat{b}^\dagger$  ( $\hat{b}$ ), welche  $\hat{H}_0(\hat{Q}, \hat{P})$  im Sinne von Gl. (2) diagonalisieren. Welcher Zusammenhang besteht zwischen  $\hat{b}^\dagger$  ( $\hat{b}$ ) und  $\hat{a}^\dagger$  ( $\hat{a}$ )?

- b) Zeigen Sie, dass der Vakuumzustand  $|\tilde{0}\rangle$ , für den  $\hat{b}|\tilde{0}\rangle = 0$  gilt, ein kohärenter Zustand, d.h. ein Eigenzustand von  $\hat{a}$  ist.
- c) Zeigen Sie, dass die Anzahl  $(\hat{a}^\dagger\hat{a})$  von Oszillatorquanten im Vakuum  $|\tilde{0}\rangle$  gegeben ist durch  $\langle \tilde{0} | \hat{a}^\dagger \hat{a} | \tilde{0} \rangle = \frac{\gamma^2}{2\omega^2} = \frac{|\Delta E|}{\hbar\omega}$ .
- d) Zeigen Sie, dass in dem Vakuumzustand  $|\tilde{0}\rangle$  die Fock-Raumzustände  $|n\rangle$  Poisson-verteilt vorliegen.

– bitte wenden –

### 3. Zustand eines Bosonensystems:

Zeigen Sie, dass der Zustand

$$|n_1, n_2, \dots, n_i, \dots\rangle = \frac{1}{\sqrt{n_1! n_2! \dots n_i! \dots}} (\hat{b}_1^\dagger)^{n_1} (\hat{b}_2^\dagger)^{n_2} \dots (\hat{b}_i^\dagger)^{n_i} \dots |0\rangle$$

normiert ist.

### 4. Zur Fock-Raumdarstellung fermionischer Zustände:

Wir betrachten  $N$ -Fermionenzustände der Gestalt:  $|\alpha_1, \alpha_2, \dots, \alpha_N\rangle = \prod_{i=1}^N \hat{c}_{\alpha_i}^\dagger |0\rangle$ , wobei  $\alpha_i$  für einen Satz relevanter (Einteilchen-)Quantenzahlen steht (z.B. Impuls  $\vec{p}$ , Spin  $s$  für Elektronen). (Hinweis: Für Fermionen gelten die Antikommutationsrelationen:  $\{\hat{c}_{\alpha_i}, \hat{c}_{\alpha_j}\} = 0$ ,  $\{\hat{c}_{\alpha_i}^\dagger, \hat{c}_{\alpha_j}^\dagger\} = 0$  und  $\{\hat{c}_{\alpha_i}, \hat{c}_{\alpha_j}^\dagger\} = \delta_{\alpha_i, \alpha_j}$ , mit dem Antikommutator  $\{A, B\} = AB + BA$ .)

a) Berechnen Sie Matrixelemente (Skalarprodukte) der Form:

$$\langle 0 | \alpha_1 \rangle, \langle \alpha'_1 | \alpha_1, \alpha_2 \rangle \text{ und } \langle \alpha'_1, \alpha'_2 | \alpha_1, \alpha_2 \rangle, \text{ etc.}$$

b) Finden Sie ausgehend von der Vollständigkeitsrelation

$$\mathbf{1} = |0\rangle\langle 0| + \sum_{\alpha_1} |\alpha_1\rangle\langle \alpha_1| + \sum_{\alpha_1, \alpha_2} |\alpha_1, \alpha_2\rangle\langle \alpha_1, \alpha_2| + \sum_{\alpha_1, \alpha_2, \alpha_3} |\alpha_1, \alpha_2, \alpha_3\rangle\langle \alpha_1, \alpha_2, \alpha_3| + \dots$$

Darstellungen für den Erzeuger  $\hat{c}_\alpha^\dagger$  und den Vernichter  $\hat{c}_\alpha$ .