



7. Übung

1. Gleichzeitkommutationsrelationen für das freie Maxwell-Feld:

Gegeben sei die Eigenmodenentwicklung des elektromagnetischen Vektorpotentials in Coulomb-

$$\text{Eichung: } \hat{A}(\vec{r}, t) = \int \frac{d^3k}{(2\pi)^3} \sqrt{\frac{\hbar}{2\omega_k}} \sum_{\sigma} \left(\hat{a}_{\vec{k}\sigma} \vec{\varepsilon}_{\vec{k}\sigma} e^{-i\omega_k t} e^{i\vec{k}\cdot\vec{r}} + \hat{a}_{\vec{k}\sigma}^{\dagger} \vec{\varepsilon}_{\vec{k}\sigma} e^{i\omega_k t} e^{-i\vec{k}\cdot\vec{r}} \right).$$

Die Operatoren $\hat{a}_{\vec{k}\sigma}^{\dagger}$ ($\hat{a}_{\vec{k}\sigma}$) sind Erzeuger (Vernichter) von Photonen der Mode \vec{k}, σ (Wellenvektor, Polarisation) und $\vec{\varepsilon}_{\vec{k}\sigma}$ bezeichnet den Polarisationsvektor linear polarisierter Wellen. Es gelten die Vertauschungsrelationen: $[\hat{a}_{\vec{k}\sigma}, \hat{a}_{\vec{k}'\sigma'}] = 0 = [\hat{a}_{\vec{k}\sigma}^{\dagger}, \hat{a}_{\vec{k}'\sigma'}^{\dagger}]$ sowie $[\hat{a}_{\vec{k}\sigma}, \hat{a}_{\vec{k}'\sigma'}^{\dagger}] = \delta_{\sigma\sigma'} \delta(\vec{k} - \vec{k}')$.

a) Verifizieren Sie, dass für die folgenden Gleichzeitkommutatoren gilt (Kartesische Komponenten):

i. $[\hat{A}_i(\vec{r}, t), \hat{A}_j(\vec{r}', t)] = 0,$

ii. $[\partial_t \hat{A}_i(\vec{r}, t), \partial_t \hat{A}_j(\vec{r}', t)] = 0,$

iii. $[\hat{A}_i(\vec{r}, t), \partial_t \hat{A}_j(\vec{r}', t)] = i\hbar \delta_{ij}^{\text{trans.}}(\vec{r} - \vec{r}')$ mit der transversalen δ -Funktion

$$\delta_{ij}^{\text{trans.}}(\vec{r} - \vec{r}') = \int \frac{d^3k}{(2\pi)^3} e^{-i\vec{k}\cdot(\vec{r}-\vec{r}')} \left(\delta_{ij} - \frac{k_i k_j}{k^2} \right) = \left(\delta_{ij} - \partial_i \frac{1}{\Delta} \partial_j \right) \delta(\vec{r} - \vec{r}').$$

b) Was folgt somit für die Kommutatoren zwischen jeweiligen Komponenten der elektrischen und magnetischen Felder? Berechnen Sie einige der Kommutatoren (nach Ihrer Wahl):

$$[\hat{B}_i(\vec{r}, t), \hat{B}_j(\vec{r}', t)], \quad [\hat{E}_i(\vec{r}, t), \hat{E}_j(\vec{r}', t)], \quad [\hat{B}_i(\vec{r}, t), \hat{E}_j(\vec{r}', t)].$$

Was bedeutet dies hinsichtlich der Meßbarkeit von Feldern?

2. Erzeuger und Vernichter für Photonen:

Wir betrachten eine Mode des quantisierten, freien elektromagnetischen Feldes charakterisiert durch Wellenzahl \vec{k} (Impuls $\vec{p} = \hbar\vec{k}$), Polarisation σ , und Kreisfrequenz ω_k und bezeichnen mit $\hat{a}_{\vec{k}\sigma}^{\dagger} \equiv \hat{a}^{\dagger}$ bzw. $\hat{a}_{\vec{k}\sigma} \equiv \hat{a}$ den Erzeuger bzw. den Vernichter für ein entsprechendes Photon. Gegeben seien die Operatorfunktionen $\hat{f}(\hat{a}^{\dagger})$ und $\hat{f}(\hat{a})$.

Zeigen Sie, dass gilt:

$$\text{a) } [\hat{a}, \hat{f}(\hat{a}^\dagger)] = \frac{\partial \hat{f}(\hat{a}^\dagger)}{\partial \hat{a}^\dagger},$$

$$\text{b) } [\hat{a}^\dagger, \hat{f}(\hat{a})] = -\frac{\partial \hat{f}(\hat{a})}{\partial \hat{a}},$$

$$\text{c) } [\hat{a}, e^{\lambda \hat{a}^\dagger}] = \lambda e^{\lambda \hat{a}^\dagger}, \quad [\hat{a}^\dagger, e^{\lambda \hat{a}}] = -\lambda e^{\lambda \hat{a}}$$

3. Kohärenter Zustand:

Gegeben sei ein kohärenter Zustand definiert über $|\alpha\rangle = \hat{D}(\alpha)|0\rangle$ mit dem Verschiebungsoperator $\hat{D}(\alpha) = e^{\alpha \hat{a}^\dagger - \alpha^* \hat{a}}$ (Multiphotonenzustand aus einer Feldmode).

Überprüfen Sie die folgenden Eigenschaften eines kohärenten Zustandes bzw. des Verschiebungsoperators:

$$\text{a) } \hat{a}|\alpha\rangle = \alpha|\alpha\rangle,$$

$$\text{b) } \hat{D}^\dagger(\alpha) = \hat{D}(-\alpha) = [\hat{D}(\alpha)]^{-1} \equiv \hat{D}^{-1}(\alpha),$$

$$\text{c) } \hat{D}^\dagger(\alpha) \hat{a} \hat{D}(\alpha) = \hat{a} + \alpha,$$

$$\text{d) } \hat{D}^\dagger(\alpha) \hat{a}^\dagger \hat{D}(\alpha) = \hat{a}^\dagger + \alpha^*.$$

4. Quantenfluktuationen:

Die Schwankung (Varianz) $(\Delta A)^2$ eines Operators \hat{A} bezüglich des Quantenzustands $|\psi\rangle$ ist gemäß $(\Delta A)^2 = \langle \psi | \hat{A}^2 | \psi \rangle - \langle \psi | \hat{A} | \psi \rangle^2$ definiert. Überzeugen Sie sich davon, dass die Varianz der elektromagnetischen Feldoperatoren $\hat{\vec{E}}(\vec{r}, t)$ und $\hat{\vec{B}}(\vec{r}, t)$ bezüglich des Vakuumzustands $|0\rangle$ nicht verschwinden ("Quantenvakuumfluktuationen").

Zeigen Sie, dass sich die Nullpunktsenergie E_0 des elektromagnetischen Feldes formal durch die Varianz der (lokalen) Energiedichte des elektromagnetischen Feldes bezüglich des Vakuumzustands ausdrücken lässt:

$$E_0 = \frac{1}{2} \int d^3r \left\{ (\Delta \vec{E}(\vec{r}, t))^2 + (\Delta \vec{B}(\vec{r}, t))^2 \right\}.$$