

Seminar zur Vorlesung TPV: Fortgeschrittene Konzepte der Quantenphysik

Prof. Dr. Giovanna Morigi

SoSe 2013

Blatt 3

30.04.2013

Aufgabe 5 Die Hamiltonfunktion des freien elektromagnetischen Feldes

Das freie elektromagnetische Feld ist in der Coulomb-Eichung ($\nabla \cdot \vec{A}(\vec{r}, t) = 0$) vollständig durch das Vektorpotential $\vec{A}(\vec{r}, t)$ beschrieben, welches sich wie folgt zerlegen lässt:

$$\vec{A}(\vec{r}, t) = \sum_{\lambda} q_{\lambda}(t) \vec{A}_{\lambda}(\vec{r}). \quad (1)$$

Die Funktionen $\vec{A}_{\lambda}(\vec{r})$ sind in einem Würfel mit Volumen V und Kantenlänge L gegeben durch

$$\vec{A}_{\lambda}(\vec{r}) = \sqrt{\frac{8\pi c^2}{L^3}} \vec{\varepsilon}_{\lambda} \begin{cases} \cos(\vec{k}_{\lambda} \cdot \vec{r}) \\ \sin(\vec{k}_{\lambda} \cdot \vec{r}) \end{cases}, \quad \vec{k}_{\lambda} = \frac{2\pi}{L}(n_x, n_y, n_z), \quad (2)$$

mit $n_x, n_y \in \mathbb{Z}$ und $n_z > 0$ ganzzahlig, und zwei Polarisationen $\vec{\varepsilon}_{\lambda} = \vec{\varepsilon}_{\lambda}^{(1)}, \vec{\varepsilon}_{\lambda}^{(2)} \perp \vec{k}_{\lambda}$. Zu jedem \vec{k}_{λ} gibt es also vier linear unabhängige Moden ($\cos, \sin; \vec{\varepsilon}_{\lambda}^{(1)}, \vec{\varepsilon}_{\lambda}^{(2)}$). Die $\vec{A}_{\lambda}(\vec{r})$ bilden dann eine vollständig orthogonale Basis, d.h. es gilt $\int_V \vec{A}_{\lambda}(\vec{r}) \cdot \vec{A}_{\lambda'}(\vec{r}) d^3r = \delta_{\lambda\lambda'} \mathcal{N}$, mit der Normierungskonstante \mathcal{N} . Für die $\vec{A}_{\lambda}(\vec{r})$ folgt direkt die Gleichung $\nabla \cdot \vec{A}_{\lambda}(\vec{r}) = 0$. Erfüllt das Vektorpotential die Wellengleichung mit periodischen Randbedingungen, so sind die Funktionen $\vec{A}_{\lambda}(\vec{r})$ zudem Lösungen der Gleichung

$$\nabla^2 \vec{A}_{\lambda}(\vec{r}) + \frac{\omega_{\lambda}^2}{c^2} \vec{A}_{\lambda}(\vec{r}) = 0. \quad (3)$$

a) Schreiben Sie die Hamiltonsche Dichte des freien elektromagnetischen Feldes $\mathcal{H}(\vec{r}, t) = \frac{1}{8\pi} (|\vec{E}(\vec{r}, t)|^2 + |\vec{B}(\vec{r}, t)|^2)$ mit Hilfe der Funktionen $q_{\lambda}(t)$ und $\vec{A}_{\lambda}(\vec{r})$.

(1 Punkt)

b) Zeigen Sie, dass die Hamiltonfunktion des Feldes $H = \int_V \mathcal{H}(\vec{r}, t) d^3r$ als Summe harmonischer Oszillatoren geschrieben werden kann:

$$H = \sum_{\lambda} \left(\frac{1}{2} p_{\lambda}^2 + \frac{1}{2} \omega_{\lambda}^2 q_{\lambda}^2 \right). \quad (4)$$

Hinweis: Benutzen Sie, um die Hamiltonfunktion herzuleiten, folgende Relation

$$\nabla \cdot (\vec{A} \times (\nabla \times \vec{B})) = (\nabla \times \vec{A}) \cdot (\nabla \times \vec{B}) - \vec{A} \cdot (\nabla \times (\nabla \times \vec{B})), \quad (5)$$

sowie den Satz von Gauß-Ostrogradski (auch als gaußscher Integralsatz bekannt) und periodische Randbedingungen,

$$\vec{A}_{\lambda}(x, y, z) = \vec{A}_{\lambda}(x + L, y, z) = \vec{A}_{\lambda}(x, y + L, z) = \vec{A}_{\lambda}(x, y, z + L).$$

(3 Punkte)

Aufgabe 6 *Vakuumfluktuationen*

In der Coulomb-Eichung ist das freie quantisierte elektrische Feld in der Zerlegung in ebene Wellen gegeben durch:

$$\hat{\vec{E}}(\vec{r}) = \sum_{\lambda} i \mathcal{E}_{\lambda} \vec{\epsilon}_{\lambda} \left[\hat{a}_{\lambda} e^{i\vec{k}_{\lambda} \cdot \vec{r}} - \hat{a}_{\lambda}^{\dagger} e^{-i\vec{k}_{\lambda} \cdot \vec{r}} \right], \quad (6)$$

mit $\mathcal{E}_{\lambda} = \sqrt{2\pi\hbar\omega_{\lambda}/V}$ (in Gaußschen cgs-Einheiten). V ist das Quantisierungsvolumen und $\lambda = (\vec{k}_{\lambda}, \vec{\epsilon}_{\lambda})$ der Modenindex. Der Erwartungswert des elektrischen Feldes im Vakuumzustand verschwindet für jeden beliebigen Punkt \vec{r} ,

$$\langle 0 | \hat{\vec{E}}(\vec{r}) | 0 \rangle = 0. \quad (7)$$

- a) Zeigen Sie, dass die Varianz des elektrischen Feldes im Vakuumzustand im Punkt \vec{r} divergiert.

Hinweis: Gehen Sie für ein unendlich großes Quantisierungsvolumen zum Kontinuumslimites über:

$$\sum_{\vec{k}_{\lambda}} \longrightarrow \frac{V}{(2\pi)^3} \int_V d^3k. \quad (8)$$

(1 Punkt)

- b) Die Varianz bleibt jedoch endlich, wenn man über ein begrenztes Volumen mittelt. Bestimmen Sie das gemittelte Feld wie folgt

$$\overline{\hat{\vec{E}}} = \int_V d^3R f(\vec{R}) \hat{\vec{E}}(\vec{r} + \vec{R}) \quad (9)$$

mit Hilfe einer normierten Funktion $f(\vec{R})$,

$$\int_V d^3R f(\vec{R}) = 1, \quad (10)$$

die die Gewichtung des charakteristischen Volumens angibt. Die Fourier-Transformation der Funktion $f(\vec{R})$ ist gegeben durch

$$g(\vec{k}) = \int_V d^3R e^{i\vec{k} \cdot \vec{R}} f(\vec{R}). \quad (11)$$

Berechnen Sie den Erwartungswert und die Varianz des gemittelten Feldes für den Vakuumzustand. Berechnen Sie dies dann explizit, indem Sie für $f(\vec{R})$ eine Gauß-Funktion

$$f(\vec{R}) = \frac{1}{(2\pi\sigma^2)^{3/2}} \exp\left\{-\frac{\vec{R}^2}{2\sigma^2}\right\}$$

annehmen.

(3 Punkte)