

## 9. Übungsblatt, Relativistische Quantenfeldtheorie

Dr. O. Brein, Zimmer 608 (Hochhaus), Tel. 0761/203-5737.

Besprechung: Mittwoch 16.1.2008, Westbau SR.

Webseite: <http://pheno.physik.uni-freiburg.de/~obr/qft1.html>

### Aufgabe 26 : Zur kovarianten Quantisierung des masselosen Vektorfeldes

Die Lagrangedichte des freien Vektorfeldes mit Eichfixierungsterm sei gegeben durch:

$$\mathcal{L} = -\frac{1}{4}F^{\mu\nu}F_{\mu\nu} - \frac{1}{2\xi}(\partial_\mu A^\mu)^2, \quad F_{\mu\nu} = \partial_\mu A_\nu - \partial_\nu A_\mu. \quad (1)$$

Im weiteren sei immer  $\xi = 1$  gesetzt.

- (a) Zeigen Sie, daß die kanonischen Vertauschungsrelationen für die Felder  $A^\mu$  und kanonisch konjugierten Feldimpulse  $\Pi_\mu$  auf folgende Vertauschungsrelationen für  $A^\mu$  und  $\dot{A}^\mu (= \frac{\partial}{\partial t} A^\mu)$  führen:

$$[\dot{A}^\mu(t, \vec{x}), A^\nu(t, \vec{y})] = i g^{\mu\nu} \delta^3(\vec{x} - \vec{y}). \quad (2)$$

- (b) Zeigen Sie, unter Verwendung der Fourierdarstellung des Vektorfeldes,

$$A^\mu(x) = \frac{1}{(2\pi)^{\frac{3}{2}}} \int \frac{d^3k}{2k^0} \sum_{\lambda=0}^3 \left[ \epsilon_\lambda^\mu(k) a_\lambda^\dagger(k) e^{-ikx} + \epsilon_\lambda^\mu(k) a_\lambda(k) e^{ikx} \right] \quad \text{mit } k^2 = 0,$$

daß sich aus den Vertauschungsrelationen (2) folgende Vertauschungsrelationen für die  $a_\lambda^\dagger(k)$  und  $a_\lambda(k)$  ergeben:

$$[a_\lambda(k), a_{\lambda'}^\dagger(k')] = -g_{\lambda\lambda'} 2k^0 \delta^3(\vec{k} - \vec{k}'), \quad [a_\lambda(k), a_{\lambda'}(k')] = [a_\lambda^\dagger(k), a_{\lambda'}^\dagger(k')] = 0. \quad (3)$$

Hinweis: Verwenden Sie die Orthogonalitäts- und Vollständigkeitsrelationen für die Polarisationsvektoren:  $\epsilon_\lambda^\mu(k) \epsilon_{\lambda',\mu}(k) = g_{\lambda\lambda'}$  und  $\sum_\lambda \epsilon_\lambda^\mu(k) \epsilon_\lambda^\nu(k) g_{\lambda\lambda} = g^{\mu\nu}$ .

### Aufgabe 27 : Norm-Null-Zustände

Eine Konsequenz der Vertauschungsrelationen (3) ist, daß Ein-Teilchen-Zustände mit skalarer Polarisation ( $|k, \lambda = 0\rangle$ ) negative Norm haben und daß der Operator

$$\alpha_0^\dagger(k) := a_0^\dagger(k) - a_3^\dagger(k)$$

Norm-Null-Zustände erzeugt.

Zeigen Sie, daß die folgenden Zustandsvektoren die Norm Null haben:

$$|\Phi_1\rangle = \int \frac{d^3k}{2k^0} f(k) \alpha_0^\dagger(k) |0\rangle, \\ |\Phi_2\rangle = \int \frac{d^3q}{2q^0} \int \frac{d^3k}{2k^0} f(q) g(k) \alpha_0^\dagger(q) \alpha_0^\dagger(k) |0\rangle.$$

Berechnen Sie dazu zunächst explizit die Wirkung der  $\alpha_0^\dagger$  auf den Vakuumzustand, d.h. verwenden Sie *nicht* die Vertauschungsrelation für  $\alpha_0$  und  $\alpha_0^\dagger$  in der Herleitung.

### Aufgabe 28 : Drehimpulsoperator und Eichinvarianz

Für das masselose Vektorfeld, beschrieben durch die Lagrangedichte (1), ergibt sich für  $\xi = 1$  aus dem Noethertheorem folgender Drehimpulsoperator:

$$J^l = \epsilon^{lij} \int d^3x : \left\{ \dot{A}^j A^i + \dot{A}_\nu (x^j \partial^i) A^\nu \right\} : .$$

In der Lorentz-Eichung gibt es die „Rest-Eichsymmetrie“

$$A_\mu(x) \rightarrow A_\mu(x) + \partial_\mu \lambda(x) \quad \text{mit} \quad \square \lambda(x) = 0 .$$

- Zeigen Sie, daß der Drehimpuls fuer ein klassisches Feld  $A_\mu$ , welches die Lorentz-Bedingung erfüllt, invariant ist unter obiger Transformation.
- Zeigen Sie, daß der Drehimpulsoperator fuer ein Quantenfeld  $A_\mu$  nicht invariant ist unter obiger Transformation, d.h.  $J^l$  transformiert sich gemäß

$$J^l \xrightarrow{\lambda} J^l + \Delta_\lambda J^l$$

mit  $\Delta_\lambda J^l \neq 0$ . Berechnen Sie hierzu den Zusatzterm  $\Delta_\lambda J^l$ . Beachten Sie, daß  $\lambda(x)$  auch im Quantenmechanischen Fall eine c-Zahl und kein Operator ist.

- Zeigen Sie, daß für ein Quantenfeld  $A_\mu$ , welches der Quanten-Version der Lorentz-Bedingung genügt (d.h.  $\partial_\mu A_\nu^\mu(x) |\psi_{\text{phys}}\rangle = 0$  für den Vernichteranteil des Vektorfeldes), der Operator  $\Delta_\lambda J^l$  verschwindende Matrixelemente im physikalischen Zustandsraum hat:

$$\langle \psi_{\text{phys}}^{(1)} | \Delta_\lambda J^l | \psi_{\text{phys}}^{(2)} \rangle = 0 .$$

Hinweise: Verwenden Sie, daß Randterme, die bei partieller Integration auftreten, verschwinden.