

Theoretische Teilchenphysik 1

V: Prof. Dr. D. Zeppenfeld, Ü: PD Dr. M. Rauch

Übungsblatt 9

Besprechung: Mi, 05.07. - Do, 06.07.17

Aufgabe 18: Ladungskonjugation

(2+3+1+3=9 Punkte)

Die definierende Eigenschaft der Ladungskonjugationsmatrix C ist

$$C^{-1}\gamma^\mu C = -(\gamma^\mu)^T. \quad (1)$$

- (a) Verifizieren Sie explizit, dass in der chiralen Darstellung $C = -i\gamma^0\gamma^2$ diese Eigenschaft besitzt.
- (b) Zeigen Sie für beliebige Darstellungen, also allein unter Benutzung von Gl. (1), dass

$$\begin{aligned} C^{-1}\gamma^5 C &= (\gamma^5)^T, \\ C^{-1}\sigma^{\mu\nu} C &= -(\sigma^{\mu\nu})^T, \\ C^{-1}(\gamma^\mu\gamma^5) C &= (\gamma^\mu\gamma^5)^T. \end{aligned}$$

Verwenden Sie dabei $\gamma^5 = i\gamma^0\gamma^1\gamma^2\gamma^3$ als Definition von γ^5 .

- (c) Zeigen Sie aus $\mathcal{C}\psi(x)\mathcal{C}^\dagger = C\bar{\psi}^T(x)$ und $\gamma^0 = (\gamma^0)^\dagger = (\gamma^0)^T$, dass

$$\mathcal{C}\bar{\psi}(x)\mathcal{C}^\dagger = -\psi^T(x)C^{-1}.$$

- (d) Verifizieren Sie mit diesen Ergebnissen die Eigenschaften der Fermion-Bilinearen unter Ladungstransformation,

$$\begin{aligned} \mathcal{C}:\bar{\psi}(x)\psi(x):\mathcal{C}^\dagger &= :\bar{\psi}(x)\psi(x): &= S(x), \\ \mathcal{C}:\bar{\psi}(x)\gamma^\mu\psi(x):\mathcal{C}^\dagger &= -:\bar{\psi}(x)\gamma^\mu\psi(x): &= -V^\mu(x), \\ \mathcal{C}:\bar{\psi}(x)\sigma^{\mu\nu}\psi(x):\mathcal{C}^\dagger &= -:\bar{\psi}(x)\sigma^{\mu\nu}\psi(x): &= -T^{\mu\nu}(x), \\ \mathcal{C}:\bar{\psi}(x)\gamma^\mu\gamma^5\psi(x):\mathcal{C}^\dagger &= :\bar{\psi}(x)\gamma^\mu\gamma^5\psi(x): &= A^\mu(x), \\ \mathcal{C}:\bar{\psi}(x)\gamma^5\psi(x):\mathcal{C}^\dagger &= :\bar{\psi}(x)\gamma^5\psi(x): &= P(x). \end{aligned}$$

Dabei bezeichnet $:\mathcal{O}:$ die Normalordnung des Operators \mathcal{O} und soll hier lediglich explizit machen, dass in den Bilinearen quantisierte Dirac-Felder auftreten.

Aufgabe 19: Vakuum des Gupta–Bleuler Photons*(3+8=11 Punkte)*

Im Gupta-Bleuler Formalismus des freien Photonfeldes lautet der allgemeinste Vakuumzustand

$$|\varphi\rangle = \sum_{n=0}^{\infty} C_n |\varphi_n\rangle .$$

Darin enthalten die Zustände $|\varphi_n\rangle$ keine transversalen Photonen und genau n (skalare+longitudinale) Photonen. Die Zustände werden durch die weitere Bedingung

$$(a_3(k) - a_0(k)) |\varphi_n\rangle = 0$$

physikalische Zustände. Wir wählen weiterhin $|\varphi_0\rangle = |0\rangle$.

- (a) Zeigen Sie, dass die allgemeinste Form von $|\varphi_1\rangle$

$$|\varphi_1\rangle = \int d\tilde{q} f(q) \left(a_3^\dagger(q) - a_0^\dagger(q) \right) |0\rangle$$

lautet.

- (b) Zeigen Sie, dass der Erwartungswert des Photonfeldes im φ -Vakuum einer Eichung entspricht, also

$$\langle \varphi | A_\mu(x) | \varphi \rangle = \partial_\mu \Lambda(x) ,$$

wobei die Eichfunktion $\Lambda(x)$ mit den expliziten Polarisationsvektoren $\epsilon_0^\mu(k) = n^\mu$ und $\epsilon_3^\mu(k) = \frac{k^\mu}{k \cdot n} - n^\mu$ durch

$$\Lambda(x) = \int \frac{d\tilde{k}}{k \cdot n} 2 \operatorname{Re} \left(i C_0^* C_1 e^{-ik \cdot x} f(k) \right)$$

gegeben ist. Darin ist $f(k)$ dasselbe wie in Teil (a). Die Eichfunktion $\Lambda(x)$ erfüllt $\square \Lambda(x) = 0$ und kann durch Wahl des Vakuumzustandes $|\varphi\rangle$ beliebig gewählt werden.