

# 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  $\gamma^5$ .

- (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  $\varphi$ -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

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

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.