

Einführung in Theoretische Teilchenphysik

Vorlesung: Prof. Dr. M.M. Mühlleitner – Übung: Dr. D. López-Val, Dr. M. Sekulla

Übungsblatt 8

Abgabe: Fr, 16.12.16, 12:00 – Besprechung: Mo, 19.12.16 11:30 Raum 12/1
 Mi, 21.12.16 9:45 Raum 10/1

Aufgabe 17: Eigenschaften von Dirac-Spinoren

6 P

Die Dirac-Spinoren erfüllen Orthogonalitäts-

$$\begin{aligned}\bar{u}_s(\vec{p})u_{s'}(\vec{p}) &= -\bar{v}_s(\vec{p})v_{s'}(\vec{p}) = 2m\delta_{ss'} , \\ \bar{u}_s(\vec{p})v_{s'}(\vec{p}) &= \bar{v}_s(\vec{p})u_{s'}(\vec{p}) = 0 ,\end{aligned}$$

und Vollständigkeitsrelationen

$$\sum_s (u_s(\vec{p})\bar{u}_s(\vec{p}) - v_s(\vec{p})\bar{v}_s(\vec{p})) = 2m .$$

- (a)

2 P

 Überprüfen Sie die Vollständigkeitsrelation, indem Sie zeigen, dass Sie angewandt auf die Basiszustände $u_{s'}(\vec{p})$, $v_{s'}(\vec{p})$, $\bar{u}_{s'}(\vec{p})$ und $\bar{v}_{s'}(\vec{p})$ das richtige Ergebnis liefert.

Nun definieren wir Projektionsoperatoren $\Lambda^\pm(\vec{p}) = \frac{\pm\not{p}+m}{2m}$, die die Zustände positiver bzw. negativer Energie aus einem beliebigen Zustand $f(\vec{p}) = \sum_s \alpha_s u_s(\vec{p}) + \beta_s v_s(\vec{p})$, $\alpha, \beta \in \mathbb{C}$, projizieren.

- (b)

2 P

 Zeigen Sie, dass $\Lambda^\pm(\vec{p})$ tatsächlich Projektoren sind:

$$\begin{aligned}(\Lambda^\pm(\vec{p}))^2 &= \Lambda^\pm(\vec{p}), & \Lambda^+(\vec{p})f(\vec{p}) &= \sum_s \alpha_s u_s(\vec{p}), \\ \Lambda^+(\vec{p}) + \Lambda^-(\vec{p}) &= 1, & \Lambda^-(\vec{p})f(\vec{p}) &= \sum_s \beta_s v_s(\vec{p}).\end{aligned}$$

- (c)

2 P

 Zeigen Sie damit schließlich

$$\sum_s u_s(\vec{p})\bar{u}_s(\vec{p}) = \not{p} + m, \quad \sum_s v_s(\vec{p})\bar{v}_s(\vec{p}) = \not{p} - m. \quad (1)$$

Die Compton-Streuung ist ein wichtiger Ionisationsprozess und der dominierende Wechselwirkungsprozess energiereicher Strahlung mit Materie für Photonenenergien zwischen etwa 100 keV und 10 MeV. Betrachten Sie den inelastischen Elektron-Photon Stoßprozess

$$e^-(p) + \gamma(k) \rightarrow e^-(p') + \gamma(k').$$

- (a) **1 P** Zeichnen Sie die (zwei) Feynmandiagramme, die diesen Prozess auf Tree-Level in der QED beschreiben.
- (b) **5 P** Bestimmen Sie die entsprechende Streuamplitude mit Hilfe der Feynmanregeln der QED und bringen Sie diese mit geeigneten Vereinfachungen auf die Form:

$$i\mathcal{M}(e^-\gamma \rightarrow e^-\gamma) = -ie^2 \epsilon_\mu^*(k') \epsilon_\nu(k) \bar{u}(p') \left[\frac{\gamma^\mu \not{k} \gamma^\nu + 2\gamma^\mu p^\nu}{2p \cdot k} + \frac{-\gamma^\nu \not{k} \gamma^\mu + 2\gamma^\nu p^\mu}{-2p \cdot k'} \right] u(p). \quad (1)$$

Kommentieren Sie dabei wie diese Regeln angewendet werden.

Hinweis: Nutzen Sie die On-shell Beziehungen $p^2 = m_e^2, k^2 = 0$, sowie die Dirac Gleichung $(\not{p} - m) u(p) = 0$, und die Eigenschaften der γ -Algebra. Es ist nützlich die Beziehung $(\not{p} + m)\gamma^\nu u(p) = 2p^\nu u(p)$ in einer Nebenrechnung herzuleiten.

- (c) **5 P** Bringen Sie das Spin-gemittelte Betragsquadrat der Streuamplitude auf folgende Form

$$\sum_{\text{spins}} |\mathcal{M}|^2 = 4\pi^2 \alpha_{\text{em}}^2 \left[\frac{T_1}{(2p \cdot k)^2} + \frac{T_2}{(2p \cdot k)(2p \cdot k')} + \frac{T_3}{(2p \cdot k')^2} \right],$$

wobei T_i die Spuren der mit 4-Vektoren kontrahierten γ -Matrizen darstellen.

Hinweis: Benutzen Sie (ohne Prüfung) die Identität $\sum_{p=+,-} \epsilon_p^{\mu*} \epsilon_p^\nu = -g^{\mu\nu}$, um die Summe über Polarisierungen bzw. Helizitäten zu berechnen.

- (d) **3 P** Leiten Sie repräsentativ die folgende Relation für eine der auftretenden Spuren her:

$$T = \text{Tr}[\not{p}' \gamma^\mu \not{k} \gamma^\nu \not{p} \gamma_\nu \not{k} \gamma_\mu] = 32(p \cdot k)(p' \cdot k).$$