

Präsenz-Aufgabe 6 Polarisationsvektoren, Hamiltonian, Photonpropagator

Betrachten Sie die Polarisationsvektoren für transversale, longitudinale und skalare Polarisation der Photonen für allgemeine Zeitachse n^μ und Impulsrichtung k^μ , für welche gilt (off-shell $k^2 \neq 0$, on-shell $k^2 = 0$):

$$\begin{aligned} \epsilon_\mu^{(0)}(k) &= n_\mu & \epsilon_\mu^{(3)}(k) &= \frac{k_\mu - (k \cdot n)n_\mu}{\sqrt{(k \cdot n)^2 - k^2}} \\ \epsilon^{(i)}(k) \cdot k &= 0 & \epsilon^{(i)}(k) \cdot \epsilon^{(j)}(k) &= -\delta_{ij} \quad i, j = 1, 2 \end{aligned}$$

- (a) Betrachten Sie ein Matrixelement mit einem äußeren Photon der Polarisation λ , $\mathcal{M}_\lambda(k) = \epsilon_{(\lambda)}^\mu(k) \mathcal{M}_\mu(k)$. Was folgt aus der Invarianz unter Eichtransformationen für $k^\mu \mathcal{M}_\mu(k)$? Benutzen Sie die allgemeinen Polarisierungen oben, um zu zeigen, dass Sie stets, auch wenn nur physikalische (d.h. transversale) externe Photonen betrachtet werden, die Polarisationssumme im quadrierten spin-summierten Matrixelement durch den kovarianten Ausdruck $-g_{\mu\nu}$ ersetzen dürfen:

$$\sum_{\lambda=1}^2 \epsilon^{(\lambda),\mu}(k) \epsilon^{(\lambda),\nu*}(k) \rightarrow -g^{\mu\nu} \quad (1)$$

Welche Bedingung spielt hier eine wesentliche Rolle?

- (b) Zeigen Sie, dass der Hamiltonian mit den kanonisch konjugierten Impulsen $\pi^0 = -\partial_\mu A^\mu$ und $\pi^i = -\dot{A}^i - \partial_i A^0$ die Form

$$H = \frac{1}{2} \int d^3x : \left(\sum_{i=1}^3 \dot{A}_i^2 + (\vec{\nabla} A_i)^2 \right) - \dot{A}_0^2 - (\vec{\nabla} A_0)^2 : \quad (2)$$

annimmt. Bestätigen Sie die Fourierentwicklung

$$H = \int \widetilde{d^3p} \omega_p \left(\sum_{i=1}^3 a_{(i),p}^\dagger a_{(i),p} - a_{(0),p}^\dagger a_{(0),p} \right) . \quad (3)$$

- (c) Zeigen Sie, dass sich der Feynman-Propagator schreiben lässt als

$$D_F^{\mu\nu}(x-y) = \int \frac{d^4k}{(2\pi)^4} \tilde{D}_F^{\mu\nu} e^{-ik(x-y)} \quad \tilde{D}_F^{\mu\nu} = \sum_{\lambda=0}^3 \frac{\epsilon^{(\lambda),\mu}(k) \epsilon^{(\lambda),\nu*}(k)}{\epsilon^{(\lambda)}(k) \cdot \epsilon^{(\lambda)*}(k)} \frac{i}{k^2 + i\epsilon} \quad (4)$$

- (d) Schreiben Sie den Feynman-Propagator um in die drei Teile

$$\tilde{D}_F^{\mu\nu} = \tilde{D}_F^{T,\mu\nu} + \tilde{D}_F^{C,\mu\nu} + \tilde{D}_F^{V,\mu\nu}, \quad (5)$$

wobei $\tilde{D}_F^{T,\mu\nu}$ aus der Summe der beiden transversalen Polarisierungen stammt, und $\tilde{D}_F^{C,\mu\nu} = n^\mu n^\nu / [(k \cdot n)^2 - k^2]$ sei.

bitte wenden

Bestimmen Sie $\tilde{D}_F^{V,\mu\nu}$ und zeigen Sie mittels der Tatsache, dass das elektromagnetische Feld an erhaltene Ströme koppelt, dass dieser Term nicht beiträgt.

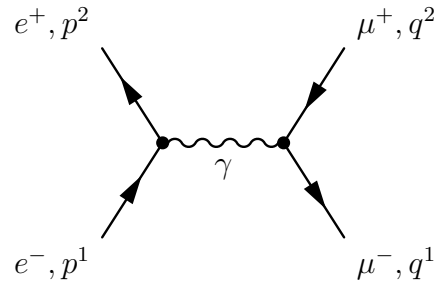
Benutzen Sie nun die explizite Basis für die Zeitachse, $n^\mu = (1, 0, 0, 0)$, um zu zeigen, dass der Austausch skalarer Photonen ein instantanes Coulomb-Potential erzeugt. Zur Berechnung betrachten Sie am besten das Integral

$$I(\alpha) = \int_0^\infty dk e^{-\alpha k} \frac{\sin k}{k}, \quad (6)$$

und den anschließenden Limes $\alpha \rightarrow 0$.

Hausaufgabe 17 $e^+e^- \rightarrow \mu^+\mu^-$ in QED

Betrachten Sie die Produktion von $\mu^+\mu^-$ -Paaren in der e^+e^- -Vernichtung bei Energien des früheren Colliders PETRA (23.4 GeV). Hier dominiert der Photonaustausch und der Austausch des schwachen Eichbosons Z^0 ($M_Z = 91.18$ GeV) kann vernachlässigt werden:



- (a) Schreiben Sie die Streuamplitude aufgrund der Regeln der Quantenelektrodynamik, sodann das spin-gemittelte Quadrat des Matrixelements mit Hilfe der Spinsummen als Spur über Dirac-Matrizen. Berechnen Sie diese Spur nach den auf Blatt 5 hergeleiteten Regeln.

[8 Punkte]

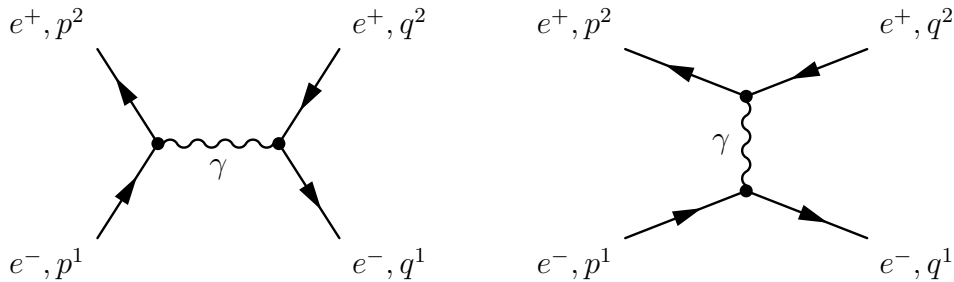
- (b) Berechnen Sie den differentiellen Wirkungsquerschnitt $d\sigma/d\Omega$ und $d\sigma/dt$ im Grenzfall hoher Energien: $E \gg m_\mu \gg m_e$. Ersetzen Sie die Elektronenladung durch die Feinstrukturkonstante, $\alpha = e^2/(4\pi)$. Bestimmen Sie aus $d\sigma/dt$ den totalen Wirkungsquerschnitt (was sind die Integrationsgrenzen von t ?).

[4 Punkte]

bitte wenden

(Freiwillige) Zusatz-Aufgabe 18 Bhabha-Streuung

Betrachten Sie die Bhabha-Streuung, die Streuung eines Elektrons an einem Positron, $e^+e^- \rightarrow e^+e^-$. Hier gibt es zwei Feynman-Diagramme:



- (a) Bestimmen Sie die Amplitude nach den Feynman-Regeln der QED. Berechnen Sie dann das quadrierte spin-gemittelte Matrixelement. Verwenden Sie die Näherung $\sqrt{s} \gg m_e$.

[8 Punkte]

- (b) Setzen Sie Mandelstam-Variablen ein, um zu zeigen, dass der differentielle Wirkungsquerschnitt geschrieben werden kann als

$$\frac{d\sigma}{d\cos\theta} = \frac{\pi\alpha^2}{s} \left[u^2 \left(\frac{1}{s} + \frac{1}{t} \right)^2 + \left(\frac{t}{s} \right)^2 + \left(\frac{s}{t} \right)^2 \right] \quad (7)$$

Zeigen Sie, dass die quadrierte Amplitude symmetrisch ist unter dem Austausch $s \leftrightarrow t$. Weshalb?

[6 Punkte]

- (c) Drücken Sie den differentiellen Wirkungsquerschnitt durch $\cos\theta$ aus und plotten Sie diesen als Funktion von $\cos\theta$. Welche Eigenschaft der Diagramme verursacht die Divergenz des Wirkungsquerschnitts für $\cos\theta \rightarrow 0$?

[4 Punkte]