

Theoretische Physik 5

Höhere Quantenmechanik

Wintersemester 2018/2019

Übungsblatt 13

Dozent: Prof. Dr. Pedro Schwaller
 Assistent: Eric Madge

Abgabe: 04.02.2019
 30 Punkte

Sie finden die Übungsblätter online unter http://www.staff.uni-mainz.de/pschwal/index_1819.html.

Abgabe bis Montag 04.02.2019 (12:30) im roten Briefkasten 42 (Foyer im Staudingerweg 7).

1. Zerfall eines Skalarpartikels (20 Punkte)

Betrachten Sie die Theorie eines reellen Skalarpartikels ρ mit Masse M , das an ein komplexes Skalarpartikel ϕ mit Masse m koppelt. Nehmen Sie im Folgenden an, dass $M > 2m$. Der entsprechende Lagrangian ist gegeben durch

$$\mathcal{L} = \frac{1}{2} \left(\partial_\mu \rho \partial^\mu \rho - M^2 \rho^2 \right) + \partial_\mu \phi^\dagger \partial^\mu \phi - m^2 \phi^\dagger \phi - \kappa \rho \phi^\dagger \phi.$$

- (a) **(1 Punkt)** Zeigen Sie, dass sich der entsprechende Hamiltonoperator in der Form $H = H_0 + H_{\text{int}}$ schreiben lässt, wobei $H_0 = H_0^\rho + H_0^\phi$ die Hamiltonoperatoren der freien Felder beinhaltet und $H_{\text{int}} = \kappa \int d^3x \rho \phi^\dagger \phi$ die Wechselwirkung der Felder beschreibt.

Wir arbeiten nun im Wechselwirkungsbild und quantisieren die Felder,

$$\phi(x) = \int \frac{d^3p}{(2\pi)^3} \frac{1}{\sqrt{2 E_{\vec{p}, m}}} \left(a_{\vec{p}} e^{-i p_\nu x^\nu} + b_{\vec{p}}^\dagger e^{i p_\nu x^\nu} \right),$$

$$\rho(x) = \int \frac{d^3p}{(2\pi)^3} \frac{1}{\sqrt{2 E_{\vec{p}, M}}} \left(c_{\vec{p}} e^{-i p_\nu x^\nu} + c_{\vec{p}}^\dagger e^{i p_\nu x^\nu} \right),$$

wobei $E_{\vec{p}, m_i} = \sqrt{(\vec{p})^2 + m_i^2}$ und $p^\mu = (E_{\vec{p}, m_i}, \vec{p})$ für $i = \rho, \phi$ mit $m_\rho = M$, $m_\phi = m$. Aus der Vorlesung wissen Sie, dass das Streumatrixelement für den Übergang von einem Anfangszustand $|i\rangle$ bei $t = -\infty$ in einen Endzustand $|f\rangle$ bei $t = +\infty$ gegeben ist durch

$$S_{fi} = \langle f | S | i \rangle = \langle f | T \exp \left(-i \int_{-\infty}^{\infty} dt H_{\text{int}}(t) \right) | i \rangle.$$

- (b) **(6 Punkte)** Betrachten Sie den Zerfall $\rho \rightarrow \phi^\dagger \phi$. Berechnen Sie dazu das S -Matrixelement für $|i\rangle = \sqrt{2 E_{\vec{p}_1, M}} c_{\vec{p}_1}^\dagger |0\rangle$ und $|f\rangle = \sqrt{2 E_{\vec{p}_2, m}} \sqrt{2 E_{\vec{p}_3, m}} a_{\vec{p}_2}^\dagger b_{\vec{p}_3}^\dagger |0\rangle$ zu führender Ordnung in κ .

- (c) **(5 Punkte)** Die Zerfallsbreite eines Teilchens mit Masse M in n Teilchen ist im Ruhesystem gegeben durch

$$\Gamma = \frac{1}{2M} \int \left(\prod_j \frac{d^3 p_j}{(2\pi)^3} \frac{1}{2E_{\vec{p}_j, m_j}} \right) (2\pi)^4 \delta^4(P - \sum_j p_j) |\mathcal{A}(i \rightarrow f)|^2$$

wobei $\mathcal{A}(i \rightarrow f) = \langle f|T|i \rangle$ mit $S = 1 + i(2\pi)^4 \delta^4(P - \sum_j p_j) T$. P ist der Viererimpuls des zerfallenen Teilchens und der Index j läuft über die Zerfallsprodukte. Berechnen Sie die Zerfallsbreite aus dem oben berechneten Matrixelement.

- (d) **(6 Punkte)** Wir erweitern unsere Theorie nun um ein weiteres reelles Skalar teilchen σ mit Masse $m_\sigma < M/2$, welches mit ρ über den Term $\mathcal{L} \supset -\frac{\kappa'}{2} \rho \sigma^2$ wechselwirkt. Berechnen Sie die Zerfallsbreite für den Zerfall $\rho \rightarrow 2\sigma$. Beachten Sie, dass Sie für den Zerfall in zwei identische Teilchen einen zusätzlichen Symmetriefaktor $\frac{1}{2}$ in der Formel für die Zerfallsbreite berücksichtigen müssen.

Wir identifizieren nun ρ mit dem kurzlebigen neutralen Kaon K_S^0 , $\phi^{(\pm)}$ mit den geladenen Pionen π^\pm und σ mit dem neutralen Pion π^0 . Die Massen dieser Teilchen sind $m_{K^0} = 498$ MeV, $m_{\pi^\pm} = 140$ MeV, $m_{\pi^0} = 135$ MeV. Nehmen Sie ferner an, dass $\kappa' = \kappa$.

- (e) **(1 Punkt)** Berechnen Sie die Verzweungsverhältnisse

$$\text{Br}_{\pi^+\pi^-} = \frac{\Gamma(K_S^0 \rightarrow \pi^+\pi^-)}{\Gamma_{\text{tot}}} \quad \text{und} \quad \text{Br}_{2\pi^0} = \frac{\Gamma(K_S^0 \rightarrow 2\pi^0)}{\Gamma_{\text{tot}}}$$

mit der totalen Zerfallsbreite $\Gamma_{\text{tot}} = \Gamma(K_S^0 \rightarrow \pi^+\pi^-) + \Gamma(K_S^0 \rightarrow 2\pi^0)$.

- (f) **(1 Punkt)** Die Lebensdauer eines Teilchens ist gegeben durch $\tau = 1/\Gamma_{\text{tot}}$. Wie müssen Sie κ wählen (in eV), damit Sie den Literaturwert $\tau_{K_S^0} = 90$ ps bekommen?

2. Spontane Symmetriebrechung

(10 Punkte)

Spontane Symmetriebrechung ist ein wichtiges Thema. Ein einfaches, klassisches Beispiel, das spontane Symmetriebrechung aufweist, ist durch die Lagrangedichte eines Skalars mit negativem Masseterm beschrieben:

$$\mathcal{L} = \frac{1}{2} \partial_\mu \phi \partial^\mu \phi + \frac{1}{2} m^2 \phi^2 - \frac{\lambda}{4!} \phi^4.$$

- (a) **(3 Punkte)** Wie viele Konstanten v können Sie finden, für die $\phi(x) = v$ eine Lösung der Bewegungsgleichungen ist? Welche Lösung hat die niedrigste Energiedichte (Grundzustand)?
- (b) **(2 Punkte)** Der Lagrangian weist eine Symmetrie unter $\phi \rightarrow -\phi$ auf. Zeigen Sie, dass der Grundzustand diese Symmetrie nicht erfüllt. Wir nennen v den Vakuumerwartungswert von ϕ und schreiben $\langle \phi \rangle = v$. In diesem Vakuum ist die \mathbb{Z}_2 -Symmetrie $\phi \rightarrow -\phi$ spontan gebrochen.
- (c) **(5 Punkte)** Schreiben Sie $\phi(x) = v + \pi(x)$ und setzen Sie dies wieder in die Lagrangedichte ein. Zeigen Sie nun, dass $\pi = 0$ eine Lösung der Bewegungsgleichungen ist. Wie transformiert π unter der \mathbb{Z}_2 -Symmetrie $\phi \rightarrow -\phi$? Zeigen Sie, dass dies eine Symmetrie der Lagrangedichte von π ist.