

Zur Higgs Problematik

28.10.200

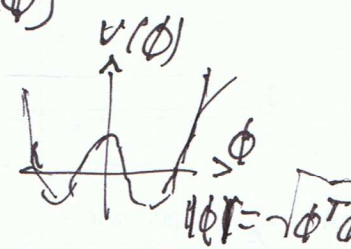
Dr. V. Taut

- 1 -

Ausgangspunkt: Lagrange Dichte Skalarfeld

$$\mathcal{L}_{\text{Higgs}} = T - V = \frac{1}{2} (\partial_\mu \phi)^2 - V(\phi)$$

Minimum bei $\phi_0 = \pm \sqrt{\frac{\mu^2}{\lambda}}$



$V(\phi) = -\frac{\mu^2}{4\lambda}$

Störung \Rightarrow Entwicklung um Grundzustand

$$\phi(x) = f + \eta(x)$$

\Rightarrow Lagrange dichte

$$\begin{aligned} \mathcal{L}_{\text{Higgs}} &= \frac{1}{2} (\partial_\mu \phi)^2 - \frac{1}{2} \mu^2 \phi^2 - \frac{1}{4} \lambda \phi^4 \\ &= \frac{1}{2} (\partial^\mu \eta)^2 - \lambda \left(f^2 \eta^2 + f \eta^3 + \frac{1}{4} \eta^4 \right) + \text{const} \end{aligned}$$

η : neues Feld mit Masse m_η Selbstwechselwirkung des η -Feldes

$$m_\eta = \sqrt{2\lambda f^2} = \sqrt{2} \mu$$

Dazu analog mit $\phi = (\phi_1 + i\phi_2) \frac{1}{\sqrt{2}}$

Erweiterung eines reines komplexen Felds

$$\mathcal{L}_{\text{Higgs}} = \frac{1}{2} (\partial_\mu \phi)^* (\partial^\mu \phi) - \frac{1}{2} \mu^2 \phi^* \phi - \frac{1}{4} \lambda (\phi^* \phi)^2$$

dabei ist $\mu^2 < 0$ und $\lambda > 0$ Anleitung: komplex konjugiert

$$\mathcal{L}_{\text{Higgs}} = \frac{1}{2} (\partial_\mu \phi_1)^2 + \frac{1}{2} (\partial_\mu \phi_2)^2 - \frac{1}{2} \mu^2 (\phi_1^2 + \phi_2^2) - \frac{1}{4} (\phi_1^2 + \phi_2^2)^2$$

Minimum bei $\phi_1 = f$
 $\phi_2 = 0$

Entwicklung um Grundzustand

$$\phi(x) = \frac{1}{\sqrt{2}} (f + \eta(x) + i\xi(x))$$

woraus folgt:

$$\mathcal{L}_{\text{Higgs}} = \frac{1}{2} (\partial_\mu \eta)^2 + \frac{1}{2} (\partial_\mu \xi)^2 + \mu^2 \eta^2 + \mathcal{O}(\eta^3) + \mathcal{O}(\eta^4) + \mathcal{O}(\xi^3) + \mathcal{O}(\xi^4) + \text{const.}$$

ξ heißt Goldstone Boson

Masse für: η : $M_\eta = \sqrt{2} \mu$

ξ : Masse frei

Grund der endlichen Masse: Potentialkrümmung in Radialrichtung

(Mit Hilfe v. Wikipedia und Uni Tübingen)

"Spontane Symmetriebrechung und Goldstone-Theorem", Bielecki, 3. Juli 2007

Plausibilität für f als masseloses Teilchen:
Nur entscheiden entlang vom Minimum \Rightarrow
im Bereich keine oder sehr (vondlässiger) Krümmung \Rightarrow keine Masse bzw. $\xi \approx 0$
sehr sehr geringe Masse $\approx \dots$

siehe Goldstone Theorem Unitärität

Auftreten masseloser Skalare bei spontaner
Symmetriebrechung. Zahl der Skalare =
Zahl von spontan gebrochener Erzeugenden der
Symm. Gruppe

Bei Symm. brechung: Forderung nach lokaler
Eichinvarianz der $U(1)$. \Rightarrow Ersatz der
Ableitung durch kovariante Ableitung.

$$D^\mu \rightarrow \mathcal{D}^\mu = \partial^\mu - ie A^\mu$$

\Rightarrow langangeordnete:

$$\mathcal{L}_{\text{Higgs}} = (\partial^\mu + ie A^\mu) \cdot \phi^* \phi (\partial_\mu - ie A_\mu) - \frac{1}{2} \mu^2 \phi^* \phi - \frac{1}{4} \lambda (\phi^* \phi)^2 - \frac{1}{4} F_{\mu\nu} F^{\mu\nu}$$

Entwicklung um Minimum erfolgt:

$$\mathcal{L} = \frac{1}{2} (\partial_\mu \eta)^2 + \frac{1}{2} (\partial_\mu f)^2 - \lambda f^2 \eta^2 + \frac{1}{2} e^2 f^2 A_\mu A^\mu - e f A_\mu \partial^\mu \eta - \frac{1}{4} F_{\mu\nu} F^{\mu\nu} + \text{WW Terme}$$

η : Skalar mit Masse $M_\eta = \sqrt{-2\lambda f^2} = \sqrt{2} \mu$

A^μ Vektorboson (Spin=1) mit Masse $M_A = e f$

f masseloser Skalar

Aber was ist $e f A \partial^\mu \eta$???

Interpretation weiß ich nicht !!

Nachdem wir die Eichtransfo

$$\phi \rightarrow \frac{1}{\sqrt{2}} (f + h(x)) e^{i \frac{g + \partial(x)}{f}}$$

$$A^\mu \rightarrow A^\mu + \frac{1}{e} \partial^\mu \theta \quad \text{mit } \theta \text{ so daß } h \text{ reell}$$

\Rightarrow Lagrangedichte

$$\mathcal{L} = \frac{1}{2} (\partial_\mu h)^2 - \lambda f^2 h^2 + \frac{1}{2} e^2 f^2 A_\mu^2 - \lambda f h^3 - \frac{1}{4} \lambda h^4 + \frac{1}{2} e^2 A_\mu^2 h^2 + f e^2 A_\mu^2 h - \frac{1}{4} F_{\mu\nu} F^{\mu\nu}$$

Jetzt haben wir:

Eichboson A^μ massiv mit Skalar h auch massiv
 die Masse: $m_A = \sqrt{2} \mu$

Mit dieser Triso. Goldstone Boson benutzt für longitudinale Polarisation des massiven Eichbosons.

So funktioniert der Higgs Mechanismus zur Erzeugung eines Photons mit einer Masse

Kopplung an Eichfeld \Rightarrow Verhinderung goldstone Freiheitsgrade Goldstone bosonen mit Eichfeldern \Rightarrow Entstehung massiver Vektorbosonen