

Eichinvarianz der QED

- ▶ Forderung: Invarianz unter $\psi(x) \rightarrow e^{i\alpha(x)}\psi(x)$, ψ : Dirac-Feld
 - ▶ Massenterm: $\bar{\psi}(x)\psi(x)$ ✓
 - ▶ Ableitungsterm problematisch
- Suche **kovariante Ableitung** mit $D_\mu\psi(x) \rightarrow e^{i\alpha(x)}D_\mu\psi(x)$

Eichinvarianz der QED



TECHNISCHE
UNIVERSITÄT
DARMSTADT

- ▶ Forderung: Invarianz unter $\psi(x) \rightarrow e^{i\alpha(x)}\psi(x)$, ψ : Dirac-Feld
 - ▶ Massenterm: $\bar{\psi}(x)\psi(x)$ ✓
 - ▶ Ableitungsterm problematisch
- Suche **kovariante Ableitung** mit $D_\mu\psi(x) \rightarrow e^{i\alpha(x)}D_\mu\psi(x)$
- ▶ Ansatz: $n^\mu D_\mu\psi(x) = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{1}{\varepsilon} [\psi(x + \varepsilon n) - U(x + \varepsilon n, x)\psi(x)]$
 - ▶ $U(y, x) \rightarrow e^{i\alpha(y)} U(y, x) e^{-i\alpha(x)}$
 - ▶ $U(x + \varepsilon n, x) = 1 - i\varepsilon n^\mu e A_\mu(x) + \mathcal{O}(\varepsilon^2)$, $e A_\mu(x) = i \frac{\partial U(y, x)}{\partial y^\mu} \Big|_{y=x}$
- ⇒ $D_\mu = \partial_\mu + ieA_\mu(x)$, $A_\mu(x) \rightarrow A_\mu(x) - \frac{1}{e}\partial_\mu\alpha(x)$

Eichinvarianz der QED



- ▶ **Forderung:** Invarianz unter $\psi(x) \rightarrow e^{i\alpha(x)}\psi(x)$, ψ : Dirac-Feld
 - ▶ Massenterm: $\bar{\psi}(x)\psi(x)$ ✓
 - ▶ Ableitungsterm problematisch
- Suche **kovariante Ableitung** mit $D_\mu\psi(x) \rightarrow e^{i\alpha(x)}D_\mu\psi(x)$
- ▶ **Ansatz:** $n^\mu D_\mu\psi(x) = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{1}{\varepsilon} [\psi(x + \varepsilon n) - U(x + \varepsilon n, x)\psi(x)]$
 - ▶ $U(y, x) \rightarrow e^{i\alpha(y)}U(y, x)e^{-i\alpha(x)}$
 - ▶ $U(x + \varepsilon n, x) = 1 - i\varepsilon n^\mu e A_\mu(x) + \mathcal{O}(\varepsilon^2)$, $e A_\mu(x) = i \frac{\partial U(y, x)}{\partial y^\mu} \Big|_{y=x}$
$$\Rightarrow D_\mu = \partial_\mu + ieA_\mu(x), \quad A_\mu(x) \rightarrow A_\mu(x) - \frac{1}{e}\partial_\mu\alpha(x)$$
- ▶ **Feldstärketensor:** $[D_\mu, D_\nu] = ie[(\partial_\mu A_\nu) - (\partial_\nu A_\mu)] \equiv ie F_{\mu\nu}$
 - ▶ $[D_\mu, D_\nu]\psi(x) \rightarrow e^{i\alpha(x)}[D_\mu, D_\nu]\psi(x) \Rightarrow F_{\mu\nu} \rightarrow F_{\mu\nu}$

Eichinvarianz der QED



- ▶ Eichinvariante Bausteine: $\bar{\psi}\psi$, $\bar{\psi}D_\mu^n\psi$, $F_{\mu\nu}$
- ▶ Forderungen an die Lagrangedichte:
 - ▶ eichinvariant
 - ▶ Lorentz-Skalar
 - ▶ renormierbar

$$\Rightarrow \mathcal{L} = \mathcal{L}_{\text{QED}} + \mathcal{L}_{\text{CP}}$$

- ▶ $\mathcal{L}_{\text{QED}} = \bar{\psi}(i\cancel{D} - m)\psi - \frac{1}{4}F_{\mu\nu}F^{\mu\nu}$
- ▶ $\mathcal{L}_{\text{CP}} \propto \epsilon^{\alpha\beta\mu\nu}F_{\alpha\beta}F_{\mu\nu} \propto \vec{E} \cdot \vec{B}$
 - ▶ bricht P und T
 - ▶ trägt nicht zur Wirkung bei

- ▶ Dublett aus zwei Dirac-Feldern: $\psi(x) = \begin{pmatrix} \psi_1(x) \\ \psi_2(x) \end{pmatrix}$
- ▶ Forderung: Invarianz unter $\psi(x) \rightarrow V(x)\psi(x)$, $V(x) = \exp\left(i\vec{\alpha}(x) \cdot \frac{\vec{\sigma}}{2}\right)$
 - ▶ $V^\dagger V = \mathbb{1} \Rightarrow \bar{\psi}(x)\psi(x)$ invariant
 - ▶ Suche **kovariante Ableitung** mit $D_\mu\psi(x) \rightarrow V(x)D_\mu\psi(x)$

- ▶ Dublett aus zwei Dirac-Feldern: $\psi(x) = \begin{pmatrix} \psi_1(x) \\ \psi_2(x) \end{pmatrix}$
 - ▶ Forderung: Invarianz unter $\psi(x) \rightarrow V(x)\psi(x)$, $V(x) = \exp(i\vec{\alpha}(x) \cdot \frac{\vec{\sigma}}{2})$
 - ▶ $V^\dagger V = \mathbb{1} \Rightarrow \bar{\psi}(x)\psi(x)$ invariant
 - ▶ Suche **kovariante Ableitung** mit $D_\mu \psi(x) \rightarrow V(x)D_\mu \psi(x)$
 - ▶ Analoge Vorgehensweise wie in der QED mit
 - ▶ $U(y, x) \rightarrow V(y)U(y, x)V^\dagger(x)$
 - ▶ $U(x + \varepsilon n, x) = \mathbb{1} + i\varepsilon n^\mu g A_\mu^j(x) \frac{\sigma^j}{2} + \mathcal{O}(\varepsilon^2) \Rightarrow D_\mu = \partial_\mu - ig A_\mu^j(x) \frac{\sigma^j}{2}$,
 - ▶ $A_\mu^j(x) \frac{\sigma^j}{2} \rightarrow V(x) [A_\mu^j(x) \frac{\sigma^j}{2} + \frac{i}{g} \partial_\mu] V^\dagger(x)$
- infinitesimale Transformation: $V(x) = 1 + i\vec{\alpha}(x) \cdot \frac{\vec{\sigma}}{2}$
- $$\Rightarrow \vec{A}_\mu \rightarrow \vec{A}_\mu + \frac{1}{g}(\partial_\mu \vec{\alpha}) - \vec{\alpha} \times \vec{A}_\mu$$

Yang-Mills-Theorie

- ▶ Dublett aus zwei Dirac-Feldern: $\psi(x) = \begin{pmatrix} \psi_1(x) \\ \psi_2(x) \end{pmatrix}$
- ▶ Forderung: Invarianz unter $\psi(x) \rightarrow V(x)\psi(x)$, $V(x) = \exp(i\vec{\alpha}(x) \cdot \frac{\vec{\sigma}}{2})$
 - ▶ $V^\dagger V = \mathbb{1} \Rightarrow \bar{\psi}(x)\psi(x)$ invariant
 - ▶ Suche **kovariante Ableitung** mit $D_\mu \psi(x) \rightarrow V(x)D_\mu \psi(x)$
- ▶ Analoge Vorgehensweise wie in der QED mit
 - ▶ $U(y, x) \rightarrow V(y)U(y, x)V^\dagger(x)$
 - ▶ $U(x + \varepsilon n, x) = \mathbb{1} + i\varepsilon n^\mu g A_\mu^j(x) \frac{\sigma^j}{2} + \mathcal{O}(\varepsilon^2) \Rightarrow D_\mu = \partial_\mu - ig A_\mu^j(x) \frac{\sigma^j}{2}$,
 - ▶ $A_\mu^j(x) \frac{\sigma^j}{2} \rightarrow V(x) [A_\mu^j(x) \frac{\sigma^j}{2} + \frac{i}{g} \partial_\mu] V^\dagger(x)$

infinitesimale Transformation: $V(x) = 1 + i\vec{\alpha}(x) \cdot \frac{\vec{\sigma}}{2}$

$$\Rightarrow \vec{A}_\mu \rightarrow \vec{A}_\mu + \frac{1}{g}(\partial_\mu \vec{\alpha}) - \vec{\alpha} \times \vec{A}_\mu$$
- ▶ **Feldstärketensor:** $[D_\mu, D_\nu] = -ig G_{\mu\nu}^k \frac{\sigma^k}{2}$, $G_{\mu\nu}^k = \partial_\mu A_\nu^k - \partial_\nu A_\mu^k + g\epsilon^{ijk} A_\mu^i A_\nu^j$