

INVERSES GRUPPENPUZZLE

(Erweiterte) Eichtheorien

Hermann Weyl 1920: Ww ändert sich nicht, wenn eine bestimmte Größe lokal frei gewählt wird.

↳ Eine Größe kann an jedem Ort unabhängig festgelegt werden (geeicht).

Elettrodynamik: $A^\mu(x) \rightarrow A'^\mu(x) = A^\mu(x) + \partial^\mu \lambda(x)$

Feldgleichungen bleiben invariant:

$$F^{\mu\nu} = \partial^\mu A^\nu - \partial^\nu A^\mu$$

$$\hookrightarrow \partial^\mu A^\nu_{(\epsilon)} + \partial^\mu \partial^\nu \lambda(x) - \partial^\nu A^\mu_{(\epsilon)} - \partial^\nu \partial^\mu \lambda(x)$$

$$\lambda(x) \text{ 2x partiell stetig diff. bar: } \partial^\mu \partial^\nu \lambda(x) = \partial^\nu \partial^\mu \lambda(x)$$

$$\text{Materiefelder: } \psi(x) \rightarrow \psi'(x) = e^{i\alpha(x)} \psi(x)$$

$$\hookrightarrow \bar{\psi} \not{\partial} \psi \rightarrow \bar{\psi} \not{\partial} \psi + i \underbrace{(\partial^\mu \alpha(x))}_{?} \bar{\psi} \gamma^\mu \psi$$

$$\not{\partial} \rightarrow \not{\partial} = \not{\partial} + i q \not{A} \xrightarrow{\text{Eichtransfo}} \not{\partial} + i q \not{A} + i q \not{\partial} \lambda$$

Eichinvariante Größe:

③

$$\begin{aligned}
 \bar{\psi} \Psi \gamma &\rightarrow \bar{\psi} e^{-i\alpha(x)} (\not{d} + i g \not{A} + i g \not{D}_2) e^{i\alpha(x)} \gamma \\
 &= \bar{\psi} \underbrace{e^{-i\alpha(x)} Q_\mu(i\alpha(x))}_{2\not{D}\alpha(x)} e^{i\alpha(x)} \not{g}^\mu \gamma + \bar{\psi} e^{-i\alpha(x)} e^{i\alpha(x)} \not{D} \gamma \\
 &\quad + \bar{\psi} e^{-i\alpha(x)} e^{i\alpha(x)} i g \not{A} \gamma + \bar{\psi} e^{-i\alpha(x)} e^{i\alpha(x)} i g \not{D}_2 \gamma \\
 &= \bar{\psi} \underbrace{(\not{d} + i g \not{A})}_{\not{D}} \gamma + \bar{\psi} \underbrace{(i \not{D}\alpha(x) + i g \not{D}_2)}_{\stackrel{!}{=} 0} \gamma
 \end{aligned}$$

↳ wähle $\not{D}\alpha(x) = -g \not{D}_2(x)$

$U(x)$ -

Eichtransformationen: $A^\mu(x) \rightarrow A^\mu(x) + \delta^\mu{}_\nu J^\nu(x)$

$$\Psi(x) \rightarrow e^{-igJ(x)} \Psi(x)$$

Nicht-abelsche Eichtheorien: abelsch: $\Psi(x) \rightarrow \underbrace{U(x)}_{\exp(i g \alpha(x))} \Psi(x)$

Nicht-abelsch (z.B. SU(N)): Fermionen in Darstellung R der Gruppe
 $\Psi \rightarrow \Psi^i, i = 1, 2, \dots, \text{dim}(R)$

$$\Psi^i(x) \rightarrow (U_R)^i_j(x) \Psi^j(x) \text{ mit } U_R(x) = \exp(i g \theta^a(x) T_R^a)$$

T_R^a : Generatoren der Eichgruppe in Darstellung R
 $\theta^a(x)$: Transformationsparameter, $g = \text{const.}$

$$\text{Eichkovariante Ableitung: } \mathcal{D}_\mu T = \left(\partial_\mu - i g A_\mu^a T_R^a \right) T \quad (3)$$

} Nebenbedingung: Eichfelder transformieren sich als

$$A_\mu \rightarrow U A_\mu U^\dagger - \frac{i}{g} (\partial_\mu U) U^\dagger, \quad A_\mu = A_\mu^a T_R^a$$

(wie im abelschen Fall \hookrightarrow mit $\frac{i}{g} (\partial_\mu U) U^\dagger = \partial_\mu \theta(x)$)

$$\text{infinitesimal: } U(x) = 1 + i g \partial^a(x) T_R^a + \mathcal{O}(\theta^2)$$

$$A_\mu \rightarrow \left(1 + i g \partial^a T_R^a \right) A_\mu^b T_R^b \left(1 + i g \partial^c T_R^c \right)$$

$$= - \frac{i}{g} \left(i g \partial_\mu \theta^a(x) T_R^a \right) + \mathcal{O}(\theta^2)$$

$$= A_\mu^a T_R^a + i g \partial^a \underbrace{[T_R^a, T_R^b]}_{if^{abc} T_R^c} A_R^b + \partial_\mu \theta^a T_R^a + \mathcal{O}(\theta^2)$$

$$= \left(A_\mu^a + \partial_\mu \theta^a - g f^{abc} \partial^b A_\mu^c \right) T_R^a$$

$$F_{\mu\nu} = \frac{1}{ig} [\mathcal{D}_\mu, \mathcal{D}_\nu]$$

Standardmodell

(4)

3 Wechselwirkungen \Leftrightarrow 3 Eigengruppen

$$SU(3)_C \times SU(2)_L \times U(1)_Y$$

$$\bar{q} D q = \bar{q} \gamma^\mu (\partial^\mu - i \frac{g_s}{2} \vec{\tau} \cdot \vec{G}^{\mu a} - i \frac{g}{2} \vec{\tau} \cdot \vec{W}^\mu + i \frac{g'}{2} Y B^\mu)$$

Gell-Mann-Matrizen

Pauli-Matrizen
 Hyperladung

$$\text{el. Ladung: } Q = T_{3w} + \frac{Y}{2}$$

Feldinhalt:

| | Darstellung mit Grav. | Qel |
|--|--|--|
| $Q_L = \begin{pmatrix} u_L \\ d_L \end{pmatrix}$ | $(\underline{3}, \underline{2}, \frac{1}{3})$ | $\left(\begin{array}{c} +\frac{2}{3} \\ -\frac{1}{3} \end{array} \right)$ |
| u_R | $(\underline{3}, \underline{1}, \frac{4}{3})$ | $+\frac{2}{3}$ |
| d_R | $(\underline{3}, \underline{1}, -\frac{2}{3})$ | $-\frac{1}{3}$ |
| $L_L = \begin{pmatrix} e_L \\ \nu_L \end{pmatrix}$ | $(\underline{1}, \underline{2}, -1)$ | $\left(\begin{array}{c} 0 \\ -1 \end{array} \right)$ |
| ν_R | $(\underline{1}, \underline{1}, 0)$ | 0 |
| e_R | $(\underline{1}, \underline{1}, -2)$ | -1 |
| $G^{\mu a}$ | $(\underline{8}, \underline{1}, 0)$ | 0 |
| $W^{\mu i}$ | $(\underline{1}, \underline{3}, 0)$ | $\pm 1, 0$ |
| B^μ | $(\underline{1}, \underline{1}, 0)$ | 0 |
| Φ | $(\underline{1}, \underline{2}, 0)$ | $(+1, 0)$ |

⑤

(Gruppe) Vereinfachung?

Lösche Gruppe, die Gr. umfasst

St: 4 diagonale Generatoren: $\lambda^3, \lambda^8, \bar{\tau}_3, Y$

(„Rang 4“) \hookrightarrow jede erweiterte Eichgruppe muss mindestens genauso viele haben!

Rang 4 - Gruppen: $[SU(3)]^4, [O(5)]^2, [SU(3)]^2, [G_2]^2, O(\beta), O(\beta), Sp(\beta), \bar{\tau}_4,$

enthalten keine
 $SU(3)$ -Untergruppe
komplexe
Darstellungen

enthalt $SU(3)$,
aber $SU(2) \times U(1) \subset SU(3)$
 \hookrightarrow Ladungsoperator Spurlos
in Summe der Quermassen
Wert Null

Oder Erweiterungen mit Rang > 4 $\Rightarrow SO(10) \supset SU(5) \times U(1)$

Spindarstellung der $SO(10)$: $\underline{32} = \underline{16} \oplus \underline{\bar{16}}$

$$\Psi = \begin{pmatrix} \Psi_+ \\ \Psi_- \end{pmatrix}, \Psi_\pm = P_\pm \Psi$$

Bemerkenswerte Feststellung: Standardmodell
enthält genau 16 linkshändige Fermionen (je Generation)
16. Komponente ist $SO(3)$ -Singlet $\hookrightarrow (P_R)^c$

(16)

3 up-type quarks (u, g, b)3 down-type quarks (d, g, s)2 leptons ($SU(2)_L$ -doublet: e_L, ν_L)

⑥

 $\times 2$

(c.c.)

rh. ferm.)

 $SO(10) \rightarrow$ Pati-Salam: $SU(4)_C \times SU(2)_R \times SU(3)_L$

$$\{10\} \rightarrow (6, 1, 1) + (1, 2, 2) \quad (\text{Higgs})$$

$$\{16\} \rightarrow (4, 1, 2) + (\bar{4}, 2, 1) \quad (\text{Fermionen})$$

$$\{45\} \rightarrow \underbrace{(1, 3, 1)}_{W_R} + \underbrace{(1, 1, 3)}_{W_L} + \underbrace{(10, 1, 1)}_{G^a} + (6, 2, 3) \quad (\text{ED})$$

G^a enthält 8 Gluonen.

$$\{126\} \rightarrow \underbrace{(10, 1, 3)}_{12-\text{Brockenale Triplets}} + (\bar{10}, 3, 1) + (15, 2, 2) + (6, 1, 1)$$

$$\text{Yukawa} = \left(\underbrace{\underline{16}_i Y_{ij} \underline{16}_j}_{\text{Majorana - Massen f. Neutrinos}} \right) \underline{10}_k + \left(\underbrace{\underline{16}_i Y_{ij} \underline{16}_j}_{\text{Antisymmetrisch} \Leftrightarrow Y_{120} = -Y_{210}^T} \right) \underline{\bar{126}}_k$$

$$\underline{16} \otimes \underline{16} = \underline{10}_S \oplus \underline{120}_a \oplus \underline{126}_S$$

Antisymmetrisch $\Leftrightarrow Y_{120} = -Y_{210}^T$

Vgl. Mu. $SU(5)$: $N^2 - 1$ Generatoren: 24 (\Rightarrow 24 Eichbosonen)

$$\underline{24} = \underbrace{(8, 1)_0}_{\text{1 Gluon}} + \underbrace{(1, 3)_0}_{W_L} + \underbrace{(1, 1)_0}_{B_Y} + \underbrace{(3, 2)_{-5/6}}_{\text{"Leptoquarks"}} + \underbrace{(\bar{3}, 2)_{5/6}}_{(SU(3)_C, SU(2)_L)}$$