

U(1) kalibrační symetrie a nabité pole

Vektorové prostory s U(1) symetrií

$C \equiv C_L$ a $\bar{C} \equiv C_R$ sdružené komplexní vekt. prostory $\dim = 1$

$C_{L_1 L_2}^{\otimes 2}$ příslušné tenzorové prostory - všechny $\dim = 1$

$h_{\bar{A}B}$ hermitovská struktura definující sk. součin na C a \bar{C}

U(1) kalibrační transformace - transformace zachovávající skalární součin

Jelikož jsou všechny prostory $C_{L_1 L_2}^{\otimes 2}$ $\dim = 1$, jsou isomorfní jako vektorové prostory mohou se ale lišit akci kalibrační transf. na nich ekvivalentně ty prostory, ve nichž kalibr. transf. působí stejně kanonické ekvivalentní změny akci kalibr. transf.

• stejné $C_{L+1}^{\otimes 2} \leftrightarrow C_L^{\otimes 2}$ resp. $\bar{C}_{L+1}^{\otimes 2} \leftrightarrow \bar{C}_L^{\otimes 2}$

$$\phi_{\dots}^{\dots A \dots} \rightarrow \tilde{\phi}_{\dots}^{\dots} = \phi_{\dots}^{\dots B \dots} \quad \text{inverze:} \quad \tilde{\phi}_{\dots}^{\dots} \rightarrow \phi_{\dots}^{\dots B \dots} = \tilde{\phi}_{\dots}^{\dots} \mathbb{1}_B^{\dots}$$

umožňuje "kanonizovat" objekty $\in C_L^{\otimes 2}$ na $C_0^{\otimes 2}$ nebo $C_{L-2}^{\otimes 2}$

• hermit. forma $C_{pq}^{\otimes 2, l+1} \leftrightarrow C_{pq}^{\otimes 2, l}$ resp. $C_{p+1, q+1}^{\otimes 2, l} \leftrightarrow C_{pq}^{\otimes 2, l}$

$$\phi_{\dots}^{\dots \bar{A} \dots B \dots} \rightarrow \tilde{\phi}_{\dots}^{\dots} = \phi_{\dots}^{\dots \bar{A} \dots B \dots} h_{\bar{A}B} \quad \text{inverze} \quad \tilde{\phi}_{\dots}^{\dots} \rightarrow \phi_{\dots}^{\dots \bar{A} \dots B \dots} = \tilde{\phi}_{\dots}^{\dots} h^{-1 \bar{A}B}$$

$$\phi_{\dots}^{\dots \bar{A} \dots B \dots} \rightarrow \tilde{\phi}_{\dots}^{\dots} = \phi_{\dots}^{\dots \bar{A} \dots B \dots} h^{-1 \bar{A}B} \quad \text{inverze} \quad \tilde{\phi}_{\dots}^{\dots} \rightarrow \phi_{\dots}^{\dots \bar{A} \dots B \dots} = \tilde{\phi}_{\dots}^{\dots} h_{\bar{A}B}$$

umožňuje "kanonizovat" objekty $\in C_{pq}^{\otimes 2, l}$ na $C_{pq}^{\otimes 2, l-1}$ nebo $C_{pq}^{\otimes 2, l+1}$ případně $\in C_{pq}^{\otimes 2, l}$ na $C_{p-1, q}^{\otimes 2, l}$ nebo $C_{p, q-1}^{\otimes 2, l}$

• transpozice $C_{pq}^{\otimes 2, l+1} \leftrightarrow C_{pq+1}^{\otimes 2, l}$ resp. $C_{pq}^{\otimes 2, l+1} \leftrightarrow C_{p+1, q}^{\otimes 2, l}$

$$\phi_{\dots}^{\dots A \dots} \rightarrow \tilde{\phi}_{\dots}^{\dots \bar{B} \dots} = \phi_{\dots}^{\dots A \dots} h_{\bar{A}B} \quad \text{inverze} \quad \tilde{\phi}_{\dots}^{\dots \bar{B} \dots} \rightarrow \phi_{\dots}^{\dots A \dots} = h^{-1 \bar{A}B} \tilde{\phi}_{\dots}^{\dots \bar{B} \dots}$$

$$\phi_{\dots}^{\dots \bar{A} \dots} \rightarrow \tilde{\phi}_{\dots}^{\dots B \dots} = \phi_{\dots}^{\dots \bar{A} \dots} h_{\bar{A}B} \quad \text{inverze} \quad \tilde{\phi}_{\dots}^{\dots B \dots} \rightarrow \phi_{\dots}^{\dots \bar{A} \dots} = h^{-1 \bar{A}B} \tilde{\phi}_{\dots}^{\dots B \dots}$$

umožňuje "kanonizovat" objekty $\in C_{pq}^{\otimes 2, l}$ na $C_{0, q+p}^{\otimes 2, l}$

Kombinace dvou těchto transf. je ekvivalentní třetí

kombinací těchto operací lze vždy nalézt "kanonický" izomorfní prostor následujícího typu

$$\mathbb{C}_{p,q}^{k,l} \rightarrow \begin{cases} \mathbb{C}_{0,0}^{m,0} & \mathbb{C}^m \\ \mathbb{C}_{0,0}^{0,0} \equiv \mathbb{C} & \text{budeme zvažovat } \mathbb{C}^0 \text{ kde } n \in \mathbb{N} \\ \mathbb{C}_{0,0}^{0,m} & \mathbb{C}^{-m} \end{cases}$$

budeme říkat že prostor \mathbb{C}^n odpovídá množině n

lze lehce ověřit, že tens. násobem indukované operaci

$$\text{násobení } \mathbb{C}^m \times \mathbb{C}^n \rightarrow \mathbb{C}^{m+n} \quad \phi \in \mathbb{C}^n \quad \psi \in \mathbb{C}^m \Rightarrow \phi\psi \in \mathbb{C}^{n+m}$$

operace sdružení pravosti množin

$$- : \mathbb{C}^n \rightarrow \mathbb{C}^{-n} \quad \phi \in \mathbb{C}^n \Rightarrow \bar{\phi} \in \mathbb{C}^{-n}$$

skalárním součinem dávná díla, tj. výsledkem množiny 0

$$\langle \phi, \psi \rangle = \bar{\phi} \psi \in \mathbb{C}^0 \quad \phi, \psi \in \mathbb{C}^n$$

lze definovat celočíselné mocniny

$$p\text{-tá mocnina: } \mathbb{C}^n \rightarrow \mathbb{C}^{pn} \quad \phi \in \mathbb{C}^n \Rightarrow \phi^p \in \mathbb{C}^{pn}$$

U(1) kalibrační transformace na \mathbb{C}

$$U_B^A \in \mathbb{C}_{1,0}^{1,0} \quad \text{zachovávají si skal. součin}$$

$$\Downarrow U \in \mathbb{C}^0 = \mathbb{C} \quad \bar{U}U = 1$$

$$\Downarrow U = \exp(iu) \quad u \in \mathbb{R}$$

algebra kalibr. symetrie na \mathbb{C}^n

$$\text{na } \mathbb{C}_{p,q}^{2,2} \text{ kalibr. sym. působí } \underbrace{U \dots U}_{z} \underbrace{\bar{U} \dots \bar{U}}_{z} \underbrace{U^{-1} \dots U^{-1}}_{p} \underbrace{\bar{U}^{-1} \dots \bar{U}^{-1}}_{q} \phi$$

$$\Downarrow \text{na } \mathbb{C}^n \text{ kalibr. sym. působí } U^m \phi \quad \text{tj.}$$

$$\phi \in \mathbb{C}^n \rightarrow \tilde{\phi} = U^m \phi = \exp(imu) \phi$$

volba báze

$$E \in \mathbb{C}^1 \quad \bar{E}E = 1$$

$$\phi \in \mathbb{C}^1 \Rightarrow \phi = \varphi E \quad \varphi \in \mathbb{C}$$

$$\psi \in \mathbb{C}^n \Rightarrow \psi = \varphi E^m \quad \varphi \in \mathbb{C}$$

Nabitá pole a derivace na nich

$\mathbb{C}^m M$ vektorové bundly se standardními fibry \mathbb{C}^n než $\phi \in \text{Vect } \mathbb{C}^m M$ nazýváme nabité pole náboje n na $\mathbb{C}^m M$ jsou definovány následující struktury $\approx \mathbb{C}^m$ tj. pro $\phi \in \text{Vect } \mathbb{C}^m M$ $\psi \in \text{Vect } \mathbb{C}^n M$

- násobení $\phi\psi \in \text{Vect } \mathbb{C}^{m+n} M$
- mocnina $\phi^r \in \text{Vect } \mathbb{C}^{r \cdot m} M$
- nábojové sdružení $\bar{\phi} \in \text{Vect } \mathbb{C}^{-m} M$
- fibrový sk. součin $\langle \phi, \psi \rangle = \bar{\phi}\psi \in \mathcal{F}M$ pro $m=n$

lokální kalibrační grupa

kalibrační transf. je děna komplexní fází v každém bodě M

$$U(x) = \exp(iu(x)) \quad u \in \mathcal{F}M \text{ (reálné)}$$

akce kalibrační grupy na $\mathbb{C}^m M$

$$\phi \in \text{Vect } \mathbb{C}^m M \rightarrow \hat{\phi} = U^m \phi$$

$U(1)$ kovariantní derivace na $\mathbb{C}^m M$

D kov. der. na vekt. bundlach $\mathbb{C}^r M$ splňující

$$D(\phi\psi) = (D\phi)\psi + \phi(D\psi)$$

$$D\bar{\phi} = \overline{D\phi} \quad \text{tj. } D = \bar{D}$$

↑
└─ derivace na $\mathbb{C}^m M$
└─ derivace na $\mathbb{C}^{-m} M$

zajišťuje konzistenci o hermitovské strukturoce

$$d(\bar{\phi}\psi) = (\bar{D}\phi)\psi + \bar{\phi}(D\psi) \quad \phi, \psi \in \text{Vect } \mathbb{C}^m M$$

$$d\langle \phi, \psi \rangle = \langle D\phi, \psi \rangle + \langle \phi, D\psi \rangle$$

trivializace na $\mathbb{C}^m M$

E jednotková báze v $\text{Vect } \mathbb{C}^1 M$ $\bar{E}E = 1$

E^n báze pro nabité pole náboje n , tj. v $\text{Vect } \mathbb{C}^n M$

$$\phi = \varphi E^n \quad \varphi \text{ komplexní fce na } M$$

rozdiel dvoch kov. derivacií

D, \tilde{D} kov. der. na $\mathbb{C}^n M$

$D_m - \tilde{D}_m = A_m$ pseudoderivace indukované
rozdielový tenzor iA_m

$$\Downarrow D_m \phi - \tilde{D}_m \phi = iA_m \phi \quad \text{pre } \phi \in \text{Vect } \mathbb{C}^n M$$

$$\Downarrow D_m \psi - \tilde{D}_m \psi = A_m \psi = \text{im } A_m \psi \quad \text{pre } \psi \in \text{Vect } \mathbb{C}^n M$$

$A_m \in \mathbb{T}M$ rozdielový tenzor je nenulový!
vskutku, mal by byť $A_m \stackrel{k}{=} \cos$ je pole náboja 0

$A_m^* = A_m$ rozdielový tenzor je reálny (hermit. v dim=1)
to je dôvod pre voľbu prefaktora "i"

časť sa z rozdielového tenzora vyjme ešte konstantný
prefaktor a charakterizujúca veličnosť elementárneho náboja

$$D\phi - \tilde{D}\phi = i\epsilon A$$

vektorový potenciál

E trivializace a ∂ cov. derivace $\partial E = 0$

kov. der. D na $\mathbb{C}^n M$ je dána vekt. potenciálom A_a vůči ∂

$$D_a \phi = \partial_a \phi + i m A_a \phi \quad \text{pre } \phi \in \text{Vect } \mathbb{C}^n M$$

tenzor křivosti

D kov. der. na $\mathbb{C}^n M$ rozšířené na $\mathbb{T}M$ pomocí ∇ a torzií
operátor křivosti F_{ab}

$$F_{ab} = D_a D_b - D_b D_a + T_{ab}^c D_c$$

je pseudoderivace generovaná tenzorem křivosti F_{ab}

$$F_{ab} \phi = i m F_{ab} \phi \quad \text{pre } \phi \in \text{Vect } \mathbb{C}^n M$$

$F_{ab} \in \mathbb{A}^2 M$ je nenulový (náboj 0) reálny (hermit. v dim=1)

pre $D = \partial + A_a$ dané vekt. potenciálom A_a vůči ∂ máme

$$F_{ab} = \overset{\partial}{d_a} A_b + i \underbrace{[A_a, A_b]}_0 = d_{ab} A_b$$

\uparrow
nenulový
 $\overset{\partial}{d} = d$ plyne z dim $\mathbb{C} = 1$

Galilejovská transformace souv. derivace

$$\phi \rightarrow \tilde{\phi} = U^m \phi \quad \phi \in \text{Vect } \mathbb{C}^n M \quad U = \exp(iu)$$

$$D_{\pm} \rightarrow \tilde{D}_{\pm} = D_{\pm} + \Lambda_{\pm} \quad \Lambda_{\pm} \text{ generováno } i\Lambda_{\pm}$$

\tilde{D} je dáno podmínkou

$$\tilde{D}\tilde{\phi} = \tilde{D}\tilde{\phi} \quad \Rightarrow \quad i\Lambda = -(DU) \cdot U^{-1} = -idu$$

obecná teorie

$$\tilde{D}\phi = D\phi - im du \phi \quad \phi \in \text{Vect } \mathbb{C}^n M$$

transformace vekt. potenciálu vůči fixní ∂

$$A \rightarrow \tilde{A} = U \cdot A \cdot U^{-1} + i(\partial U) \cdot U^{-1} \quad (\text{obecná teorie})$$

$$= A - du$$

transformace tenzoru křivosti

$$F \rightarrow \tilde{F} = U \cdot F \cdot U^{-1} \quad (\text{obecná teorie})$$

$$= F$$

všude, A, F, U jsou náboje 0, 1, 2-řádku, které komutují

Elektromagnetické pole jako kalibrační pole

M prostorčas a metrikou $g_{\alpha\beta}$ a Levi-Civitovou der. ∇_{α}

\mathcal{C}^M bundly nabíjených polí má boje mezi

$\phi \in \text{Vect } \mathcal{C}^M$ nabité pole

D_{α} kov. derivace na $\mathcal{C}^M =$ kalibrační pole

D lze použít pro popis elektromagnetického pole

A_{α} vekt. potenciál D vůči trivializaci \mathcal{D}

A_{α} je 4-potenciál EM pole

$F_{\alpha\beta}$ tenzor křivosti = Maxwellův tenzor EM pole

$$F_{\alpha\beta} = d_{\alpha} A_{\beta}$$

působení D na $\phi \in \text{Vect } \mathcal{C}^M$

$$D_{\alpha} \phi = \partial_{\alpha} \phi + im A_{\alpha} \phi$$

kalibrační transformace

$$\phi \rightarrow \tilde{\phi} = \exp(imu) \phi$$

$$D \rightarrow \tilde{D} = D - im du$$

při působení na \mathcal{C}^M

$$A_{\alpha} \rightarrow \tilde{A}_{\alpha} = A_{\alpha} - d_{\alpha} u$$

$$F_{\alpha\beta} \rightarrow \tilde{F}_{\alpha\beta} = F_{\alpha\beta}$$

polohové rovnice

$$F_{\alpha\beta} = d_{\alpha} A_{\beta}$$

$$\Leftrightarrow d_{\alpha} F_{\beta\gamma} = 0$$

$$\nabla_m F^{mn} = J^{\mu}$$

$$g^{mn} D_m D_n \phi - M^2 \phi = 0$$

$$J_{\alpha} = im (\bar{\phi} D_{\alpha} \phi - \phi D_{\alpha} \bar{\phi})$$

$$\phi \in \text{Vect } \mathcal{C}^M$$