

Lorentz-invariante Feldgleichungen



TECHNISCHE
UNIVERSITÄT
DARMSTADT



► **Forderung:**

Relativistische Feldgleichungen müssen **forminvariant** unter Lorentz-Transformationen sein.

► **Forderung:**

Relativistische Feldgleichungen müssen **forminvariant** unter Lorentz-Transformationen sein.

► **aktive Lorentz-Transformation:** $x \rightarrow x' = \Lambda x$

► **Skalarfelder:**

- ursprünglicher Wert $\phi(x)$ wird nun an der Stelle $x' = \Lambda x$ gemessen

$$\phi'(x') = \phi(x) \quad \Leftrightarrow \quad \phi'(x) = \phi(\Lambda^{-1}x)$$

- **Klein-Gordon-Gl.:** $(\partial_\mu \partial^\mu + m^2) \phi(x) = 0 \Rightarrow (\partial_\mu \partial^\mu + m^2) \phi'(x) = 0 \quad \checkmark$

► **Forderung:**

Relativistische Feldgleichungen müssen **forminvariant** unter Lorentz-Transformationen sein.

► **aktive Lorentz-Transformation:** $x \rightarrow x' = \Lambda x$

► **Skalarfelder:**

- ursprünglicher Wert $\phi(x)$ wird nun an der Stelle $x' = \Lambda x$ gemessen

$$\phi'(x') = \phi(x) \quad \Leftrightarrow \quad \phi'(x) = \phi(\Lambda^{-1}x)$$

- **Klein-Gordon-Gl.:** $(\partial_\mu \partial^\mu + m^2) \phi(x) = 0 \Rightarrow (\partial_\mu \partial^\mu + m^2) \phi'(x) = 0 \quad \checkmark$

► **Vektorfelder:** $V^\mu(x) \rightarrow V'^\mu(x) = \Lambda^\mu_\nu V^\nu(\Lambda^{-1}x)$

► **Forderung:**

Relativistische Feldgleichungen müssen **forminvariant** unter Lorentz-Transformationen sein.

► **aktive Lorentz-Transformation:** $x \rightarrow x' = \Lambda x$

► **Skalarfelder:**

- ursprünglicher Wert $\phi(x)$ wird nun an der Stelle $x' = \Lambda x$ gemessen

$$\phi'(x') = \phi(x) \quad \Leftrightarrow \quad \phi'(x) = \phi(\Lambda^{-1}x)$$

- **Klein-Gordon-Gl.:** $(\partial_\mu \partial^\mu + m^2) \phi(x) = 0 \Rightarrow (\partial_\mu \partial^\mu + m^2) \phi'(x) = 0 \quad \checkmark$

► **Vektorfelder:** $V^\mu(x) \rightarrow V'^\mu(x) = \Lambda^\mu_\nu V^\nu(\Lambda^{-1}x)$

► **Ansatz für n -komponentige Felder:** $\Phi(x) \rightarrow \Phi'(x) = M(\Lambda)\Phi(\Lambda^{-1}x)$

- $M(\Lambda)$: $n \times n$ -Matrix mit $M(\Lambda'') = M(\Lambda')M(\Lambda)$, falls $\Lambda'' = \Lambda'\Lambda$
 $\hat{=}$ n -dim. Darstellung der Lorentz-Gruppe



- ▶ Rotation im 3-dim. Raum: $\vec{x} \rightarrow \vec{x}' = R\vec{x}$, $R \in SO(3)$ ($RR^T = \mathbf{1}$, $\det R = 1$)



► Rotation im 3-dim. Raum: $\vec{x} \rightarrow \vec{x}' = R\vec{x}$, $R \in SO(3)$ ($RR^T = \mathbf{1}$, $\det R = 1$)

► Drehung um die z-Achse: $R = R_z(\theta) = \begin{pmatrix} \cos \theta & -\sin \theta & 0 \\ \sin \theta & \cos \theta & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}$

► infinitesimaler Drehwinkel: $R_z(\delta\theta) = \mathbf{1} - i\delta\theta J_z$

► Generator: $J_z = i \left. \frac{dR_z}{d\theta} \right|_{\theta=0} = \begin{pmatrix} 0 & -i & 0 \\ i & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}$

► endlicher Drehwinkel: $R_z(\theta) = \lim_{N \rightarrow \infty} (\mathbf{1} - i\frac{\theta}{N} J_z)^N = \exp(-i\theta J_z)$



▶ Rotation im 3-dim. Raum: $\vec{x} \rightarrow \vec{x}' = R\vec{x}$, $R \in SO(3)$ ($RR^T = \mathbb{1}$, $\det R = 1$)

▶ Drehung um die z-Achse: $R = R_z(\theta) = \begin{pmatrix} \cos \theta & -\sin \theta & 0 \\ \sin \theta & \cos \theta & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}$

▶ infinitesimaler Drehwinkel: $R_z(\delta\theta) = \mathbb{1} - i\delta\theta J_z$

▶ Generator: $J_z = i \left. \frac{dR_z}{d\theta} \right|_{\theta=0} = \begin{pmatrix} 0 & -i & 0 \\ i & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}$

▶ endlicher Drehwinkel: $R_z(\theta) = \lim_{N \rightarrow \infty} (\mathbb{1} - i\frac{\theta}{N} J_z)^N = \exp(-i\theta J_z)$

▶ Drehung um beliebige Achse: $R(\vec{\theta}) = R(\theta^1, \theta^2, \theta^3) = \exp(-i\vec{\theta} \cdot \vec{J})$

▶ $J^3 \equiv J_z$; $J^1 \equiv J_x$ und $J^2 \equiv J_y$ analog



- ▶ Vertauschungsrelationen (“Lie-Algebra” der Gruppe): $[J^i, J^j] = i\epsilon^{ijk} J^k$
 - ▶ $\hat{=}$ Drehimpulse in der QM
 - ▶ $n \times n$ -Matrizen im Einklang mit der Lie-Algebra
 \leftrightarrow n -dim. Darstellung der Rotationsgruppe
 - ▶ QM: $n = 2j + 1$ mit j ganz- oder halbzahlig

- ▶ Vertauschungsrelationen (“Lie-Algebra” der Gruppe): $[J^i, J^j] = i\epsilon^{ijk} J^k$
 - ▶ $\hat{=}$ Drehimpulse in der QM
 - ▶ $n \times n$ -Matrizen im Einklang mit der Lie-Algebra
 \leftrightarrow n -dim. Darstellung der Rotationsgruppe
 - ▶ QM: $n = 2j + 1$ mit j ganz- oder halbzahlig
- ▶ Spin- $\frac{1}{2}$: $j = \frac{1}{2} \Rightarrow n = 2$
 - ▶ Generatoren: $J^k = \frac{\sigma^k}{2}$, σ^k : Pauli-Matrizen
 - ▶ Gruppenelemente: $U(\theta) = \exp\left(-i\vec{\theta} \cdot \frac{\vec{\sigma}}{2}\right)$
 $U \in SU(2)$ ($U^\dagger U = \mathbf{1}$, $\det U = 1$); gleiche Lie-Algebra wie $SO(3)$
 - ▶ Felder: $\xi(\vec{x}) = \begin{pmatrix} \xi_1(\vec{x}) \\ \xi_2(\vec{x}) \end{pmatrix}$ (Pauli-Spinoren)
Verhalten unter Rotationen: $\xi(\vec{x}) \rightarrow \xi'(\vec{x}) = U \xi(R^{-1} \vec{x})$

▶ Lorentz-Boost entlang der x -Achse: $x = \begin{pmatrix} x^0 \\ x^1 \\ x^2 \\ x^3 \end{pmatrix} \rightarrow x' = B_x(\phi) x$

▶ $B_x(\phi) = \begin{pmatrix} \cosh \phi & \sinh \phi & 0 & 0 \\ \sinh \phi & \cosh \phi & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}$

▶ Rapidität: $\phi = \frac{1}{2} \ln \frac{1+v}{1-v} \Rightarrow \cosh \phi = \gamma = \frac{1}{\sqrt{1-v^2}}, \quad \sinh \phi = \gamma v$