

## Lorentz-Transformation von Vierervektoren

Wir Betrachten einen linearen vierdimensionalen Vektoren, den sogenannten **Minkowski-Raum**. Er besteht aus 4 komponentigen Koordinatenvektoren bzw. Vierervektoren

$$x^\mu = \begin{pmatrix} x^0 \\ x^1 \\ x^2 \\ x^3 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} ct \\ \vec{x} \end{pmatrix}, \quad x^0 = ct \quad (1)$$

bzw. in kovarianter Schreibweise

$$x_\mu = (x^0, -x^1, -x^2, -x^3) = (ct, -\vec{x}) \quad (2)$$

Aus dem Viererortsvektor lässt sich mit Hilfe des Eigenzeitdifferentials

$$d\tau = dt \sqrt{1 - \frac{1}{c^2} \left( \frac{dx}{dt} \right)^2} \quad (3)$$

herleiten. Die Vierergeschwindigkeit  $u^\mu$  als Ableitung vom Ort nach der Eigenzeit

$$u^\mu = \frac{dx^\mu}{d\tau} = \frac{dt}{d\tau} \frac{dx^\mu}{dt} = \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} \begin{pmatrix} c \\ \vec{v} \end{pmatrix} \quad (4)$$

der Viererimpuls  $p^\mu$  aus dem Produkt aus der Ruhemasse  $m_0$  und der Vierergeschwindigkeit

$$p^\mu = m_0 u^\mu = \frac{m_0}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} \begin{pmatrix} c \\ \vec{v} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} mc \\ \vec{p} \end{pmatrix} \quad \text{mit } m = \frac{m_0}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} \quad (5)$$

Sowie der Viererkraft  $F^\mu$  als Ableitung des Viererimpuls nach der Eigenzeit

$$F^\mu = \frac{dp^\mu}{d\tau} = \frac{dt}{d\tau} \frac{dp^\mu}{dt} = \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} \frac{dp^\mu}{dt} = \begin{pmatrix} c \frac{dm}{dt} \\ \vec{F} \end{pmatrix}. \quad (6)$$

Um zwischen den ko- und kontra-varianten Vektoren zu wechseln, benötigt man den metrischen Tensor

$$g^{\mu\nu} = g_{\mu\nu} = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & -1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & -1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & -1 \end{pmatrix} \quad (7)$$

Damit gilt

$$x_\mu = g_{\mu\nu} x^\nu, \quad x^\nu = g^{\nu\mu} x_\mu \quad (8)$$

weitere wichtige Relation

$$x^\nu = g^{\nu\mu} \underbrace{x_\mu}_{(8)} = g^{\nu\mu} g_{\mu\alpha} x^\alpha = g^\nu_\alpha x^\alpha \quad (9)$$

Aus der Gleichung (9) folgt

$$g^\nu_\alpha = \begin{cases} 1, & \nu = \alpha \\ 0, & \nu \neq \alpha \end{cases} = \delta^\nu_\alpha \quad (10)$$

$$x' = \Lambda x \quad \text{mit} \quad x'^\mu = \Lambda^\mu_\nu x^\nu$$

Bsp: Boost in z-Richtung:  $z' = \gamma(z - vt)$ ,  $t' = \gamma(t - \frac{v}{c^2}z)$ ,  $x' = x$ ,  $y' = y$  mit  $\gamma = \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}$   
 Lorenztransformation erhält relative Länge:

$$x' \cdot x' = g_{\mu\nu} x'^{\mu} x'^{\nu} = \underbrace{\Lambda_{\rho}^{\mu} \Lambda_{\sigma}^{\nu} g_{\mu\nu}}_{g_{\rho\sigma}} x^{\rho} x^{\sigma} = x \cdot x = x^{\rho} x^{\sigma} g_{\rho\sigma}$$

Def. Eigenschaft einer Lorenztransformation

$$\Lambda_{\mu}^{\rho} \Lambda_{\sigma}^{\mu} = g_{\sigma}^{\rho} = \delta_{\sigma}^{\rho}$$

oder  $(\Lambda^{-1})_{\mu}^{\rho} = \Lambda_{\mu}^{\rho}$

$\Rightarrow \det \Lambda = \pm 1$  (Verallgemeinerung von orthogonalen Transformation)

## Referenzen

- Claude Cohen-Tannoudji Quantenmechanik Band 2
- Zettili Quanten Mechanics
- Rollnik Quantentheorie 2