

Vierertesen  $K$ -ter Stufe ( $4^k$  Komponenten)

$$\left( T' \right)^{k_1 k_2 \dots k_n} = L_{p_1 d_1} L_{p_2 d_2} \dots L_{p_n d_n} T^{d_1 \dots d_n}$$

Spezialfälle

•  $k=0$  : "Vierer-Skala"

$$q^0 = 1 \text{ Komponente}$$

Beispiel:  $s^2 = c^2 t^2 - r^2 = c^2 t^2 - x^2 - y^2 - z^2$   
 $= c^2 t'^2 - r'^2$  bleibt invariant unter Lorentztransformation

$k=1$  "Viervektor"

(mit  $q^1 = 4$  Komponenten)

Dabei haben 2 Arten auf

a) kovariante Vektoren

$$(T)^\mu = (T^0, T^1, T^2, T^3)$$

Indizes hergeleitet!

es gilt:

$$(T')^\mu = \Lambda_{\mu\lambda} T^\lambda = \frac{\partial (x')^\mu}{\partial x^\lambda} T^\lambda$$

dabei haben wir benutzt, dass die  
Lorentz-Transf. linear in den  
Koordinaten ist, d.h.

$$\frac{\partial (x')^\mu}{\partial x^\lambda} = \Lambda_{\mu\lambda}$$

Beispiel

Kontra Variablen Viererzahlen.

mit  $x^\lambda = (ct, x, y, z)$

$$\bullet x'^\mu = \begin{pmatrix} ct' \\ x' \\ y' \\ z' \end{pmatrix}$$

• Differential  $dx'^\mu$

$$d(x')^\mu = \sum_{\lambda=0}^3 \frac{\partial x'^\mu}{\partial x^\lambda} dx^\lambda$$

↑  
Kettenregel

$$= \sum_{\lambda=0}^3 \zeta_{\mu\lambda} dx^\lambda = \zeta_{\mu\lambda} dx^\lambda$$

b) Kovariante Viererkräfte

$$T_\mu = \begin{pmatrix} T_0 \\ T_1 \\ T_2 \\ T_3 \end{pmatrix} \quad \text{Indizes tiefgestellt!}$$

Transformierte der Komponenten

$$\begin{aligned} (T')_\mu &= \frac{\partial x^\lambda}{\partial (x')^\mu} T_\lambda \\ &= \left( \zeta^{-1} \right)_{\mu\lambda} T_\lambda \end{aligned}$$

Beispiel:

Gradient einer Skalarfunktion  $\varphi$

$$T_\mu = \left( \frac{\partial \varphi}{\partial x^0}, \frac{\partial \varphi}{\partial x^1}, \frac{\partial \varphi}{\partial x^2}, \frac{\partial \varphi}{\partial x^3} \right)$$

$$(T')_\mu = \frac{\partial \varphi}{\partial (x')^\mu} = \frac{\partial \varphi}{\partial x^\alpha} \frac{\partial x^\alpha}{\partial (x')^\mu} \quad \text{Kettenregel}$$

$$= \left( \underline{\underline{L^{-1}}} \right)_{\mu\alpha} T_\alpha$$

$K=2$  : Lorentz 2. Stufe

(mit  $\zeta^2 = 1/c^2$  konstant)

a) Kontravariante Tensoren  $T^{\mu\nu}$

$$\begin{aligned} (T')^{\mu\nu} &= L_{\mu\alpha} L_{\nu\beta} T^{\alpha\beta} \\ &= \frac{\partial (x')^\mu}{\partial x^\alpha} \frac{\partial (x')^\nu}{\partial x^\beta} T^{\alpha\beta} \end{aligned}$$

b) Kovariante Tensoren  $T_{\mu\nu}$

$$(T')_{\mu\nu} = \left( \underline{\underline{L^{-1}}} \right)_{\alpha\mu} \left( \underline{\underline{L^{-1}}} \right)_{\beta\nu} T_{\alpha\beta}$$

c) gemischte Tensoren

$$(T^{\nu})_{\mu} = (\delta^{\nu\alpha})_{\alpha\mu} \hookrightarrow \delta^{\nu\alpha} T^{\beta}_{\alpha}$$

Beispiel für c)

Tensorenprodukt aus einem Ko- und einem kontravarianten Vektor

$$T^{\nu}_{\mu} = a^{\nu} b_{\mu}$$

Speziell:  $\mu = \nu$

⇒ Skalarprodukt

Def: gemischte Tensor 2. Stufe mit zwei gleichen Indizes

$$(b, a) = b_{\mu} a^{\mu} = \sum_{\mu=0}^3 b_{\mu} a^{\mu}$$

ergibt ein (skalarwertiges) Skalar!

damit

$$\begin{aligned}
(b', a') &= (b')_{\mu} (a')^{\mu} \\
&= \left( \frac{\partial x^{\alpha}}{\partial (x')^{\mu}} \right) L_{\mu\beta} b_{\alpha} a^{\beta} \\
&= \frac{\partial x^{\alpha}}{\partial (x')^{\mu}} \cdot \frac{\partial (x')^{\mu}}{\partial x^{\beta}} b_{\alpha} a^{\beta} \\
&= \frac{\partial x^{\alpha}}{\partial x^{\beta}} b_{\alpha} a^{\beta} = \delta_{\beta}^{\alpha} b_{\alpha} a^{\beta} \\
&= b_{\alpha} a^{\alpha} = (b, a)
\end{aligned}$$

Die Def. des Skalarprodukts ist ein Beispiel für die 'Verjüngung' einer Tensoren

allg.: Verjüngung: Gleichsetzen von 2 Indizes

Tensor  $k$  zu Skalar

$\Rightarrow$  Tensor  $(k-2)$ -ter Stufe

---

# Der metrische Tensor

wie hatte links

$$dx^\mu = \begin{pmatrix} dx^0 \\ dx^1 \\ dx^2 \\ dx^3 \end{pmatrix}$$

Differential  $ds$   
(Kovariante)  
Ortsvektor  
im Minkowski-Raum

Zugehörige Längenquadrat

$$\begin{aligned} ds^2 &= dx^0{}^2 - dx^1{}^2 - dx^2{}^2 - dx^3{}^2 \\ &= c^2 dt^2 - dx^2 - dy^2 - dz^2 \end{aligned}$$

offensichtlich gilt:

$$(*) \quad ds^2 = g_{\mu\nu} \underbrace{dx^\mu dx^\nu}$$

Produkt des  
Kovariante  
Differentialvektors

mit

$$g_{\mu\nu} = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & -1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & -1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & -1 \end{pmatrix}$$

Kovariante metrische Tensor

Andererseits wollen wir das Längenquadrat,  
das ja ein (Lorentz-invariantes) Skalar ist,  
als Skalarprodukt schreiben!

$$ds^2 \stackrel{!}{=} (dx, dx) = dx_\mu dx^\mu \quad \text{ⓧ}$$

Vergleiche ⓧ und ⓧⓧ

→ es muß gelten:

$$dx_\mu = g_{\mu\nu} dx^\nu$$

Durch Anwenden des metrischen Tensors  
kann man eine Kovariante zu einer  
Kovariante Kovariante umwandeln!

(gilt für jeden Kovariante,  
nicht nur für  $dx^\mu$  !!)



# Umkehrung

$$dx^\mu \stackrel{!}{=} g^{\mu\lambda} dx_\lambda$$

Kontravariante metrische Tense

Einsetzen

$$dx_\mu = g_{\mu\lambda} dx^\lambda$$

$$= g_{\mu\lambda} g^{\lambda\nu} dx_\nu$$

$$\Rightarrow g_{\mu\lambda} g^{\lambda\nu} = \delta_{\mu\nu}$$

Zusammen mit  $g_{\mu\lambda} = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & -1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & -1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & -1 \end{pmatrix}$

ergibt sich folgende Eigenschaft:

$$g^{\mu\lambda} = g_{\lambda\mu} = g_{\mu\lambda}$$

Ko- und kontravariante metrische Tensoren sind identisch!

Anwendung auf ein beliebige Vektorfeld, z.B. Ortsvektor in Minkowski-Raum

$$x_\mu = (x_0, x_1, x_2, x_3) \quad \text{Kovariant}$$

$$= g_{\mu\nu} x^\nu$$

$$= \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & -1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & -1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & -1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} x^0 \\ x^1 \\ x^2 \\ x^3 \end{pmatrix}$$

$$\Rightarrow x_\mu = \begin{pmatrix} x^0 \\ -x^1 \\ -x^2 \\ -x^3 \end{pmatrix} \quad \left[ \begin{array}{l} x = ct \\ (x^1, x^2, x^3) = \underline{r} \end{array} \right]$$

$$= (ct, -\underline{x})$$

Vergleichen mit unserer Definition des  
Skalarprodukts:

$$\begin{aligned} (x, y) &= x_\alpha y^\alpha \\ &= g_{\alpha\beta} x^\beta y^\alpha = \dots = x^0 y^0 \\ &\quad - \underline{x} \cdot \underline{y} \end{aligned}$$

## Differentialrechnung

### • Gradient

a) Ableitung nach kovariante Komponenten

$$\partial_\mu = \frac{\partial}{\partial x^\mu} = \left( \frac{\partial}{\partial x^0}, \frac{\partial}{\partial x^1}, \frac{\partial}{\partial x^2}, \frac{\partial}{\partial x^3} \right)$$

$$= \left( \frac{1}{c} \frac{\partial}{\partial ct}, \frac{\partial}{\partial x}, \frac{\partial}{\partial x}, \frac{\partial}{\partial z} \right)$$

$$= \left( \frac{1}{c} \frac{\partial}{\partial ct}, \nabla \right)$$

b) Ableitung nach kovariante Komponenten

$$\partial^\mu \equiv \frac{\partial}{\partial x_\mu}$$

$$= g_{\mu\lambda} \frac{\partial}{\partial x^\lambda}$$

$$= \left( \frac{1}{c} \frac{\partial}{\partial t}, -\nabla \right)$$

• Divergenz

$$\partial_\mu A^\mu = \frac{1}{c} \frac{\partial}{\partial t} A^0 + \begin{pmatrix} \frac{\partial}{\partial x} \\ \frac{\partial}{\partial y} \\ \frac{\partial}{\partial z} \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} A_x \\ A_y \\ A_z \end{pmatrix}$$

(Skalarprodukt)

$$= \frac{1}{c} \frac{\partial}{\partial t} A^0 + \nabla \cdot \underline{A}$$

## d'Alambert-Operator

wir hatten:

$$\square = \underbrace{\Delta}_{\text{Laplace}} - \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2}{\partial t^2}$$

$$\Rightarrow -\square = \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2}{\partial t^2} - \Delta$$

Skalarprodukt  $\rightarrow$

$$= \partial_\mu \partial^\mu = \left( \begin{array}{c} \frac{1}{c} \frac{\partial}{\partial t} \\ \nabla \end{array} \right) \left( \begin{array}{c} \frac{1}{c} \frac{\partial}{\partial t} \\ -\nabla \end{array} \right)$$

$$= \frac{\partial}{\partial x^\mu} \frac{\partial}{\partial x^\mu} = \left( \begin{array}{c} \frac{1}{c} \frac{\partial}{\partial t} \\ \nabla \end{array} \right) \left( \begin{array}{c} \frac{1}{c} \frac{\partial}{\partial t} \\ -\nabla \end{array} \right)$$

## VII.7. Mechanische Größen (Auswahl)

### Forderung:

- Grundgesetze der klass. Mechanik sollen so umgeschrieben werden, dass sie kovariant gegenüber Lorentz-Transformationen werden

( $\Rightarrow$  alle Größen müssen als Vektoren geschrieben werden!)

- Für  $v \ll c$  Reproduktion der bekannten Resultate

### a) ("Welt"-) Geschwindigkeit

differentielles Längensquadrat

$$ds^2 = c^2 dt^2 - dx^2$$

$$= dx^\mu dx_\mu$$

Skalarprodukt  
(Lorentz invariant!)

definiere daraus

$$d\tau^2 = \frac{1}{c^2} ds^2 = (dt)^2 - \frac{1}{c^2} (dx)^2 \quad (*)$$

ebenfalls Lorentzinvariant  
(c ist in allen Inertialsystemen gleich!)

Interpretation?

betrachte mit bewegtes Bezugssystem  
in dem ein Teilchen im Ursprung ruht

$$dx'^\mu = (c dt', 0, 0, 0)$$

hier für fest.

$$d\tau^2 = \frac{1}{c^2} dx^\mu dx_\mu = \frac{1}{c^2} dx'^\mu dx'_\mu$$

Skalarprodukt  
Lorentzinvariant

$$= \frac{1}{c^2} c^2 dt'^2 = (dt')^2$$

$d\tau$  entspricht dem Zeitintervall in ~~einem~~ einem  
mit bewegten Uhr

$\hat{=}$  "Eigenzeit"

Definition der Weltgeschwindigkeit

$$u^\mu = \frac{dx^\mu}{d\hat{z}}$$

Kovariante  
Komponente