

16.12.08

Diesen Donnerstag 18.12.08

Physikalisches Kolloquium

Prof. Frey (LMU München)

HS 202/1

17<sup>00</sup>h

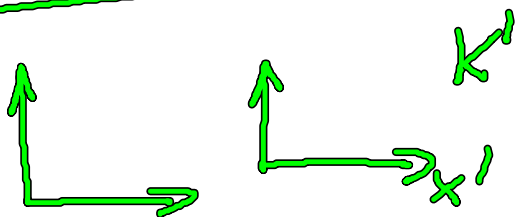
Do., 18.12.08

Physikal. Kolloquium:

Prof. Frey (LMU München)

HS 201/2

17<sup>00</sup>



$$\begin{pmatrix} ct' \\ x' \end{pmatrix} = \gamma \begin{pmatrix} 1 & -\beta \\ -\beta & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} ct \\ x \end{pmatrix}; \quad \beta = \frac{v}{c}$$

$$\gamma = \frac{1}{\sqrt{1-\beta^2}}$$

Explizit

$$\begin{aligned} x' &= \gamma (x - vt) \\ t' &= \gamma \left( t - \frac{v}{c^2} x \right) \\ y' &= y \\ z' &= z \end{aligned}$$

Mit  $4 \times 4$  - Matrizen.

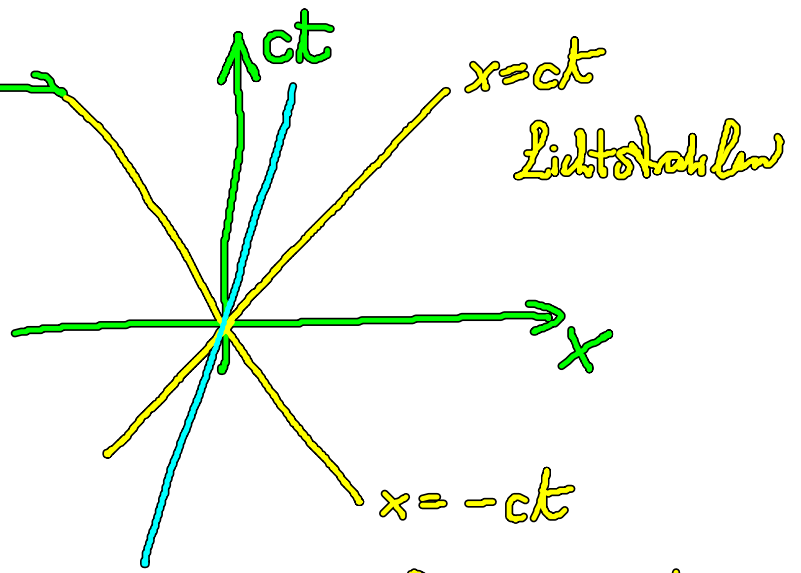
$$\begin{pmatrix} ct' \\ x' \\ y' \\ z' \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \gamma & -\gamma\beta & 0 & 0 \\ -\gamma\beta & \gamma & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} ct \\ x \\ y \\ z \end{pmatrix}$$

Viervektor  $(x^a) = (x^0, x^1, x^2, x^3)^T$

$$x^0 = ct; \quad x^1 = x; \quad x^2 = y; \quad x^3 = z$$

(kovariante Komponenten).

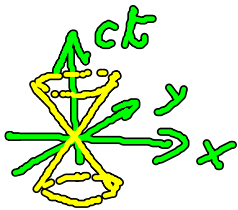
# Minkowski - Diagramme



$$x^2 + y^2 + z^2 = c^2 t^2$$

$$|r| = ct$$

definiert den "Lichtkegel"



geraden vom Typ  $x = vt + x_0$

$$ct = \frac{c}{v}x + ct_0$$

bezeichnet man als

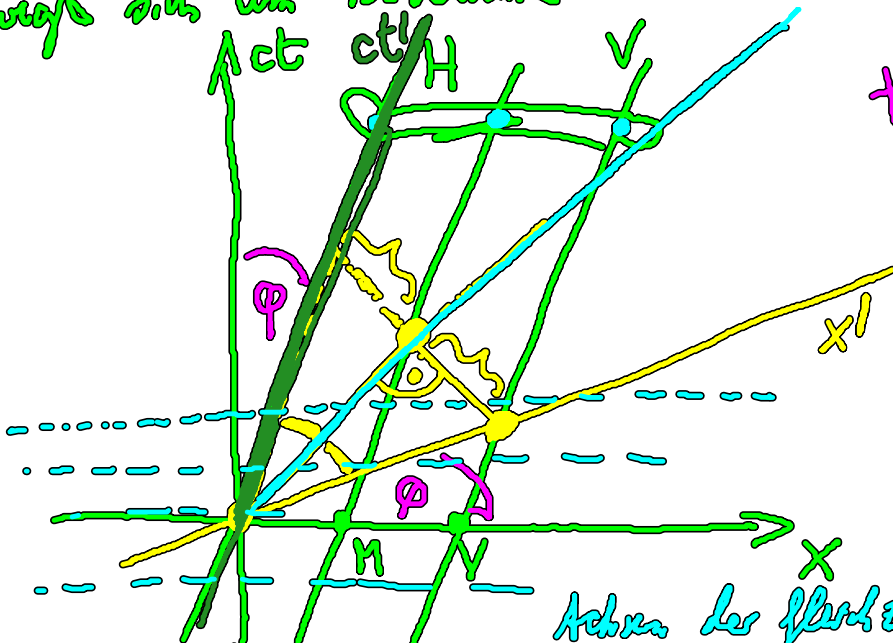
"Weltlinien"

## Relativität der Gleichzeitigkeit

"Symmetrisches Flugzeug"  $K'$

3 Punkte H M V (hinten, Mitte, vorne)

bewegt sich am Beobachter  $K_0$  mit Geschwindigkeit  $v$  vorbei.



$$\tan \varphi = \frac{v}{c}$$

Aber der Gleichzeitigkeit für Beobachter in  $K'$

Aber der Gleichzeitigkeit

## 1) Längenkontraktion

Im System K' ruhe ein Maßstab der Länge

$$l_0 \equiv \Delta x' = x'_a - x'_b \quad \xrightarrow{a \quad b}$$

Ein Beobachter in K messe Stabspitze b und Stabende a gleichzeitig, d.h. bestimmt

$$\Delta x \text{ für } \Delta t = 0.$$

Aus der Lorentz-Transformation

$$\begin{aligned} l_0 \equiv \Delta x' &= \gamma (\Delta x - v \Delta t) \\ &= \gamma \Delta x \end{aligned}$$

$$\Rightarrow \Delta x = \frac{l_0}{\gamma} = l_0 \sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}} < l_0 \quad \text{Längenkontraktion}$$

Transformation in die andere Richtung:

$$\begin{aligned} x' &= \gamma (x - vt); & t' &= \gamma \left( t - \frac{v}{c^2} x \right) \\ \Delta x' &= \gamma (\Delta x - v \Delta t); & \Delta t' &= \gamma \left( \Delta t - \frac{v}{c^2} \Delta x \right) \end{aligned}$$

oder entsprechend von  $K' \rightarrow K$

$$x = \gamma(x' + vt')$$
$$\Delta x = \gamma(\Delta x' + v\Delta t')$$
$$t = \gamma(t' + \frac{v}{c^2}x')$$
$$\Delta t = \gamma(\Delta t' + \frac{v}{c^2}\Delta x')$$

Betrachte  $K$  (ruht): Benutze  $\Delta x = \gamma(\Delta x' + v\Delta t')$   
mit  $\Delta t' = 0 \rightarrow \Delta x = \gamma \frac{\Delta x'}{L_0} = \gamma \cdot L_0$

$$\Delta x = \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} L_0 > L_0$$

Aber: hier ist  $\Delta t$  Zeitdifferenz  $\Delta t$  in  $K$   
von Null verschieden nicht gleichzeitig in  $K'$

$$\Delta t = \gamma(\Delta t' + \frac{v}{c^2}\Delta x') = \gamma \frac{v}{c^2} L_0 \neq 0$$

Richtig:  $0 = \Delta t = \gamma(\Delta t' + \frac{v}{c^2}\Delta x') \Rightarrow \Delta t' = -\frac{v}{c^2}\Delta x'$

gleichz. bei "mir"  $\Rightarrow \Delta x = \gamma(\Delta x' + v\Delta t') = \gamma(\Delta x' + v(-\frac{v}{c^2}\Delta x'))$   
 $= \gamma(1 - \frac{v^2}{c^2})\Delta x' = \sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}} \Delta x'$

M.R. Spiegel „Mechanik“ (Aufgabensammlung)

Reihe SCHAUK

2) Zeitdilatation  
" Bewegte Uhren gehen langsamer "

Im System  $K'$  ruhe bei  $x' = 0$   
eine Uhr. Ein Beobachter in  $K'$  misst  
das periodische "Schlagen" der Uhr, d.h.  
Ereignisse mit Zeitintervall  $\Delta t'$ .

Dann findet ein Beobachter in  $K$  für das Zeitintervall  
 $\Delta t$  in seinem Bezugssystem

$$\Delta t = \gamma \left( \Delta t' + \frac{v}{c^2} \frac{\Delta x'}{0} \right) = \gamma \Delta t'$$

$$\Delta t \geq \Delta t'$$

z.B.  $\Delta t' = 1 \text{ s}$  ; ;  $\Delta x = \gamma (\Delta x' + v \Delta t')$   
 $= v \cdot \gamma \Delta t' = \underline{v \Delta t'}$

Experimentell:  
• Überprüfung von Elementarteilchen  
 $\pi^0$ -Mesonen,  $\mu^\pm$  Mesonen

• Hafele, Keatinge 1972

Präzisionsuhren mit Flugzeugen um die Erde.

(Lit: GÖNNER).

# Minkowski-Raum.

Der Raum der Viererkoordinaten  $x^d = (x^0, x^1, x^2, x^3)$   
ct

manchmal ist üblicher Liketator

$$(x^1, x^2, x^3, x^4)$$
$$(x^1, x^2, x^3, ict)$$

begl. eines Inertialsystems  $K$ .  
Transformation der Komponenten zwischen  $K$  und  $K'$   
gemäß LT (Lorentz-Transformation)

$$x' = \Lambda x + b$$

$$x'^d = \Lambda^d_{\quad s} x^s + b^d \quad (\text{Einsteinsche Summationskonvention})$$

$$\Lambda(v) = \begin{pmatrix} \Lambda^d_{\quad s} \\ \Lambda_s \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \gamma & -\gamma\beta & 0 & 0 \\ -\gamma\beta & \gamma & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \quad \beta = \frac{v}{c}$$

für  $\underline{v} = v \underline{e}_1$ .

$b=0$ : homogene LT;  $\underline{b} \neq 0$  inhomogene LT

- LT haben die Gruppenstruktur.
- die unabh. LTs bilden die Poisson-Gruppe
  - die homogenen LTs " Erste Gruppe.

Definiere den vierdimensionalen Abstand zweier Vektoren  $x^d, y^d$  mit  $z^d = x^d - y^d$

$$z^2 \equiv (z^0)^2 - (z^1)^2 - (z^2)^2 - (z^3)^2$$

Es gilt  $z^2 = 0$  für "lichtartige Abstände",  
z.B. Ausbreitung eines Lichtstrahls bei  $x$

Empfang bei  $y$ .

Damit  $(ct)^2 - (x + y + z)^2 = 0$

Schreibe diese quadratische Form als

$$z^2 = \sum_{d,\beta=1}^4 z^d g_{d\beta} z^\beta \equiv z^d g_{d\beta} z^\beta$$

$$g = (g_{d\beta}) = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & -1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & -1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & -1 \end{pmatrix}$$

Die LTs lassen den vierdimensionalen Abstand



Invariants:

$$\text{in } K' \quad (z')^2 = (z'^0, z'^1, z'^2, z'^3) \begin{pmatrix} 1 & & & \\ & \sigma & & \\ & & -1 & \\ & & & -1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} z'^0 \\ z'^1 \\ z'^2 \\ z'^3 \end{pmatrix}$$

$$= \begin{pmatrix} (z^0, z^1, z^2, z^3) \\ \gamma - \gamma\beta & 0 & 0 \\ -\gamma\beta & \gamma & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1 & & & \\ & \sigma & & \\ & & -1 & \\ & & & -1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \gamma - \gamma\beta & 0 & 0 \\ -\gamma\beta & \gamma & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} z^0 \\ z^1 \\ z^2 \\ z^3 \end{pmatrix}$$

$$\begin{pmatrix} \gamma - \gamma\beta & 0 & 0 \\ \gamma\beta & -\gamma & 0 & 0 \\ 0 & 0 & -1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & -1 \end{pmatrix} \quad \gamma^2 = \frac{1}{1-\beta^2}$$

$$\begin{pmatrix} \gamma^2 & \gamma^2 & \gamma^2 & 0 & 0 & 0 \\ \gamma - \gamma\beta & \gamma\beta & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & -\gamma + \gamma\beta^2 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & -1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & -1 & 0 & 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & -1 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & -1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & -1 & 0 & 0 \end{pmatrix}$$

$$= \underline{z^2}$$

Die homogenen LTs erfüllen

$$\Lambda^T g \Lambda = g \iff z^2 = (z')^2$$

$$\begin{aligned} \|z'\|^2 &= (z')^T g z' = \underbrace{(z')^T \Lambda^T}_z g \underbrace{\Lambda z'}_z = \\ &= z^T g z = \\ &= \|z\|^2. \end{aligned}$$

Mayer beinik VL.