

2.2 特殊相対性理論

'22
6/26

29

基本原理 2.17 (アインシュタイン, 1905)

- (I) 物理法則はどの慣性系においても同一である (特殊相対性原理)
- (II) 光速はどの慣性系においても一定の値 c をとる (光速不変の原理)

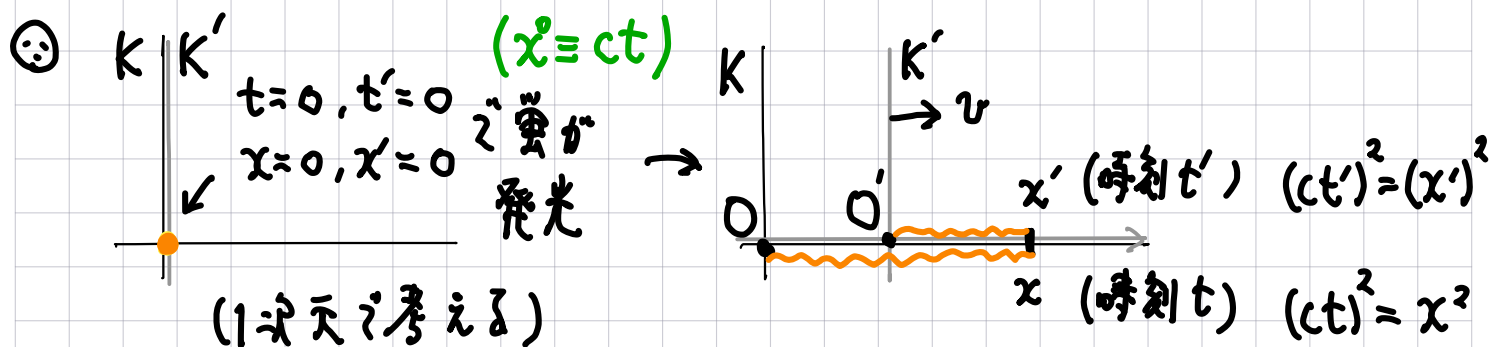
定義 2.18 2.17 に基づく理論を特殊相対論 or 相対論的理論という

注 2.19 • (II) の根拠: 命題 2.10 & マイケルソン・モーレーの実験 (1887)

• 慣性系同士の座標変換はガリレイ変換ではなくローレンツ変換

(N) は 2.17 をみたすように修正される = 相対論的力学

命題 2.20 $S^2 := -(x^0)^2 + (x^1)^2 + (x^2)^2 + (x^3)^2$ は慣性系によらない不変量



命題 2.21 (速度の合成則: 1次元)

$$-(ct')^2 + x'^2 = -(ct)^2 + x^2 (=0) \quad \square$$

$\Lambda(v)$: (L.B.) とする. (cf. 2.11)

$$\Lambda(v_1) \Lambda(v_2) = \Lambda(V), \quad \text{ただし } V = \frac{v_1 + v_2}{1 + \frac{v_1 v_2}{c^2}}$$

$(0 < v_1, v_2 < c)$ 宿題
 $(a \text{ と } V < c)$ \rightarrow これは示せ

① LHS = $\begin{pmatrix} \cosh \xi_1 & -\sinh \xi_1 \\ -\sinh \xi_1 & \cosh \xi_1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \cosh \xi_2 & -\sinh \xi_2 \\ -\sinh \xi_2 & \cosh \xi_2 \end{pmatrix} \stackrel{\text{加減}}{=} \begin{pmatrix} \cosh(\xi_1 + \xi_2) & -\sinh(\xi_1 + \xi_2) \\ -\sinh(\xi_1 + \xi_2) & \cosh(\xi_1 + \xi_2) \end{pmatrix}$

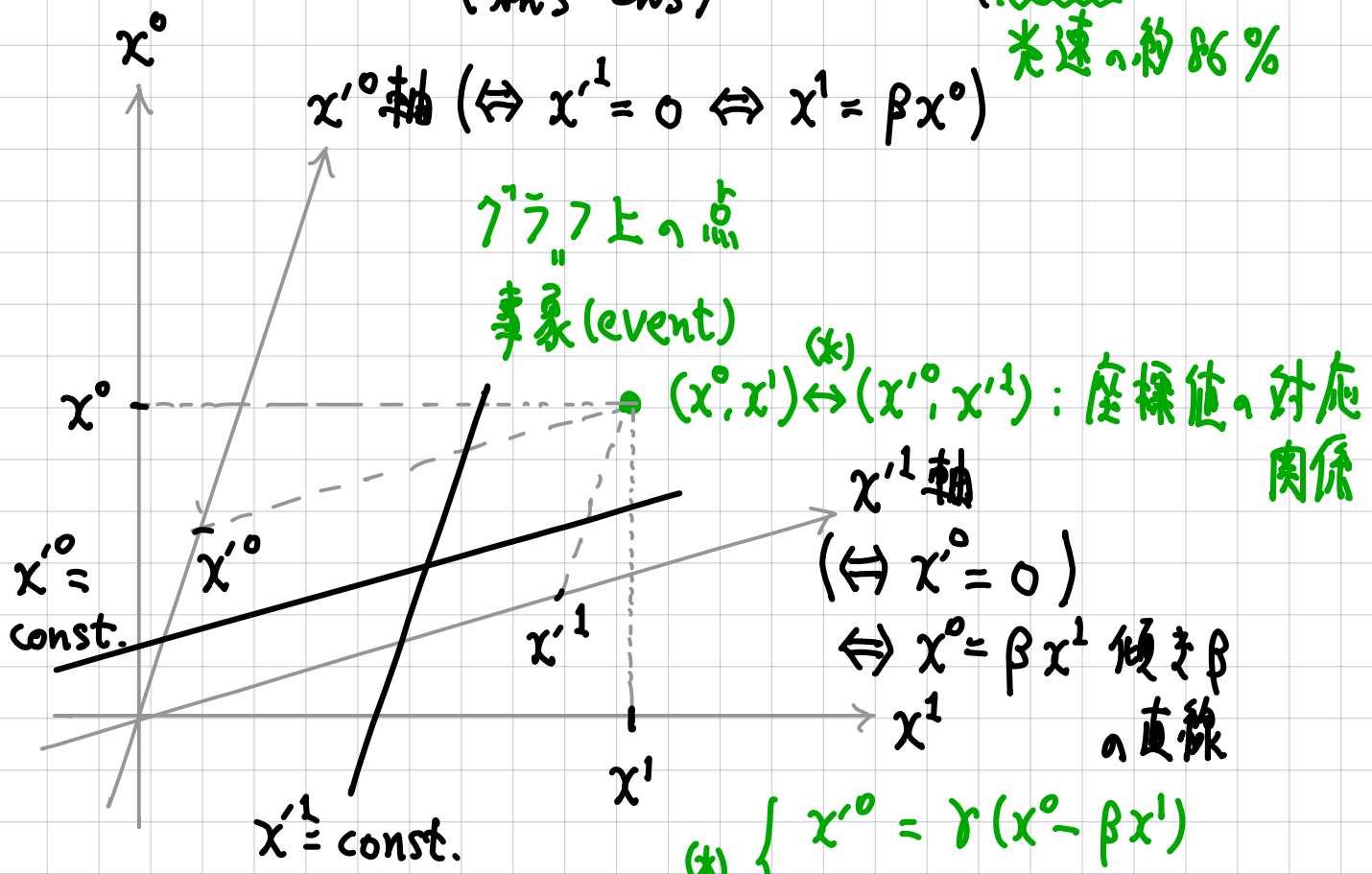
$$\tanh(\xi_1 + \xi_2) = \frac{\tanh \xi_1 + \tanh \xi_2}{1 + \tanh \xi_1 \tanh \xi_2} = \frac{\frac{v_1}{c} + \frac{v_2}{c}}{1 + \frac{v_1 v_2}{c^2}} = \frac{V}{c} \quad \text{合成速度 } \square$$

($\tanh \xi_i = \frac{v_i}{c}$)

ミンコフスキー・ダイヤグラムによる図示 (1次元)

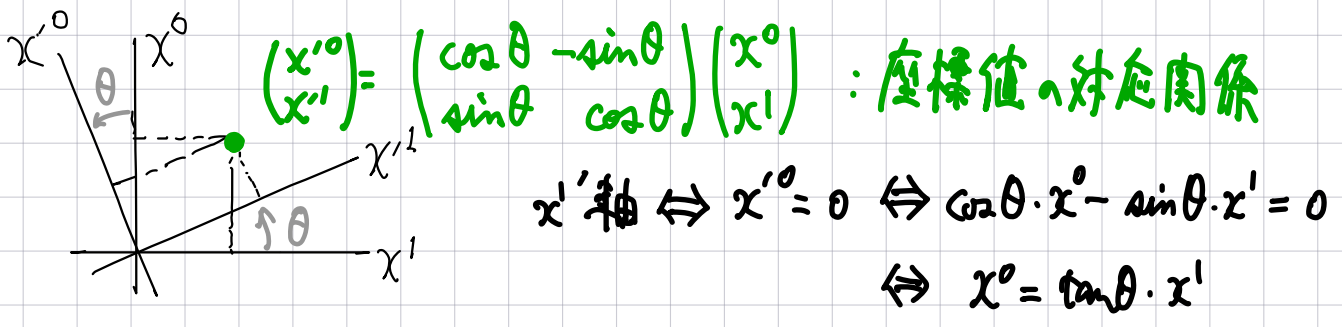
(L.B.)
$$\begin{pmatrix} x'^0 \\ x'^1 \end{pmatrix} = \underbrace{\begin{pmatrix} \gamma & -\beta\gamma \\ -\beta\gamma & \gamma \end{pmatrix}}_{\Lambda} \begin{pmatrix} x^0 \\ x^1 \end{pmatrix} \dots (*)$$

$\beta = \frac{v}{c}, \gamma = \frac{1}{\sqrt{1-\beta^2}}$
 $\tanh \xi := \frac{sh \xi}{ch \xi} = \beta$
 $\left(\beta = \frac{\sqrt{3}}{2} \text{ とき } \gamma = 2 \right)$
 光速の約 86%



(*)
$$\begin{cases} x'^0 = \gamma(x^0 - \beta x^1) \\ x'^1 = \gamma(-\beta x^0 + x^1) \end{cases}$$

ユークリッド空間での
 角度 θ の回転



<簡単な帰結>

(i) 時間の遅延

$x' = 0$ に時計があり、
 \downarrow 時刻 t' を指している

$$\begin{cases} x'^0 = \gamma(x^0 - \beta x^1) \\ x'^1 = \gamma(-\beta x^0 + x^1) \end{cases} \quad (*)$$

K'系: $\begin{pmatrix} x'^0 \\ x'^1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} ct' \\ 0 \end{pmatrix}$ とする

これを K系から見ると $\Lambda \begin{pmatrix} x^0 \\ x^1 \end{pmatrix}$ より

$$\begin{pmatrix} x^0 \\ x^1 \end{pmatrix} = \Lambda^{-1} \begin{pmatrix} ct' \\ 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \gamma ct' \\ \beta \gamma ct' \end{pmatrix}$$

$\begin{pmatrix} \gamma & +\beta\gamma \\ +\beta\gamma & \gamma \end{pmatrix}$

$\therefore t = \gamma t' = \frac{1}{\sqrt{1-\beta^2}} t'$ ← 1より大!

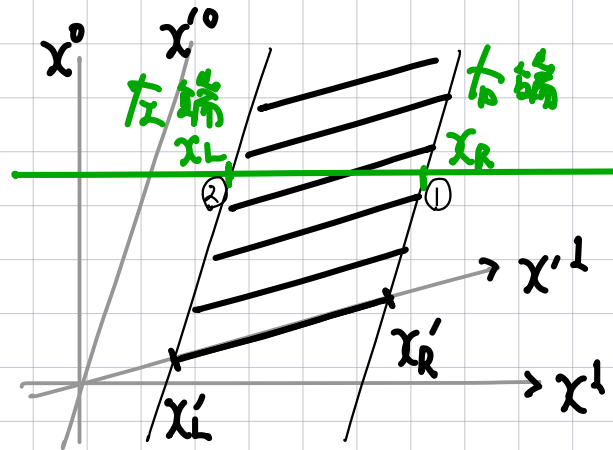
例えば $\beta = \frac{\sqrt{3}}{2}$ のとき $t' = 1 \leftrightarrow t = 2$

K'の"1時"は Kの"2時"

(KからK'の時計を見るとき、ゆくり進んでいる!)

(ii) 長さの「短縮」

長さ l の棒が K系に対して等速運動 (左図)



長さ l の棒 $x'_R - x'_L = l$

x^0
 x^1
 x'^0
 x'^1

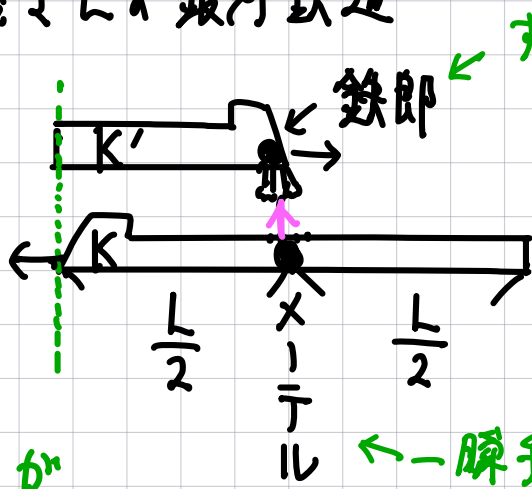
① 棒の長さとは 同じ時刻における 両端の座標値の差

K系での棒の長さとは Kに於ける 同じ時刻での両端の座標値の差

$$\begin{aligned} \textcircled{1} x'_R &= \gamma(-\beta x^0_R + x^1_R) \\ \textcircled{2} x'_L &= \gamma(-\beta x^0_L + x^1_L) \end{aligned} \quad \left. \begin{array}{l} \text{引く} \\ \text{引く} \end{array} \right\} \rightarrow x'_R - x'_L = \gamma(x^1_R - x^1_L) = \gamma(x_R - x_L) = \frac{1}{\gamma} l$$

棒が「縮んだ」 \Leftrightarrow 1より小

同じ長さLの銀河鉄道



ずと手を出している

相對速度 $v = \frac{\sqrt{3}}{2}c$

(ローレンツ短縮により長さ半分)

図の位置でOK! (受けとれる)

Kの先頭が

←瞬手渡し

Kの尾に一致した瞬間にメーテルから桃を手渡す作戦

矛盾

と、こ、ろ、が、Kから見るとKの方が縮んでいる(受けとれない??)??

※「桃」は他のaとa'を兼ねない