

Chapter 2. Lorentz 変換

2.1 Einsteina原理

① 特殊相対性原理

- いかなる慣性系を基準にと、とも、すべての物理法則は全く同じ形式で表現される。

② 光速不変の原理

- 真空中の光の速さは、光源の運動状態に無関係に一定値 c をとる。
- いかなる慣性系から見ても、光の速さは一定値 c である。

$$c = 2.99792458 \times 10^8 \approx 3 \times 10^8 \text{ m/s}$$

- 2つの慣性系があつたとき、 $K(t, x)$, $K'(t', x')$

$$+(ct)^2 - x^2 = +(ct')^2 - x'^2$$

という量は保存される。

光速不変の原理から、 (t, x) と (t', x') の関係を導こう。

$$\begin{cases} t' = At + Bx \\ x' = Ct + Dx \end{cases}$$

とす。A, B, C, D は座標には無関係で速さ V と a の関数である。

1次関数であることは、逆変換を求めるとき2つだけ困るから。

特殊相対論 No.4

 Lorentz transformation

1. 慣性系の変換を

$$\begin{pmatrix} t' \\ x' \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} A & B \\ C & D \end{pmatrix} \begin{pmatrix} t \\ x \end{pmatrix} \quad (1)$$

と仮定し,

$$c^2 t'^2 - x'^2 = c^2 t^2 - x^2 \quad (2)$$

を満たすような A, B, C, D を決定しなさい。以下の条件も考慮する。(a) K' 系は速さ V で走っていることから, $x' = 0 = Ct + Dx$ より, $\frac{dx}{dt} = -\frac{C}{D} = V$ である。(b) $V = 0$ のときは, $A = D = 1, B = C = 0$ となる。

$$C = -DV$$

(2) (1) に代入

$$\begin{aligned} c^2 t'^2 - x'^2 &= c^2 (At + Bx)^2 - (Ct + Dx)^2 \\ &= c^2 (A^2 t^2 + 2ABtx + B^2 x^2) - (C^2 t^2 + 2CDtx + D^2 x^2) \\ &= (c^2 A^2 - C^2) t^2 + 2(c^2 AB - CD) tx + (c^2 B^2 - D^2) x^2 \end{aligned}$$

したがって,

$$\begin{cases} c^2 A^2 - C^2 = c^2 & \xrightarrow{(a)} c^2 A^2 - D^2 V^2 = c^2 \dots \textcircled{1} \\ c^2 AB - CD = 0 & \xrightarrow{(a)} c^2 AB + D^2 V = 0 \rightarrow D^2 = -\frac{c^2}{V} AB \dots \textcircled{2} \\ c^2 B^2 - D^2 = -1 & \dots \textcircled{3} \end{cases}$$

$$\begin{cases} \textcircled{2} \textcircled{1} \text{ に代入} \rightarrow A^2 + VAB = 1 \rightarrow A(A + VB) = 1 \dots \textcircled{4} \\ \textcircled{2} \textcircled{3} \text{ に代入} \rightarrow c^2 B^2 - \frac{c^2}{V} AB = -1 \rightarrow c^2 B(BV + A) = -V \dots \textcircled{5} \end{cases} \left. \vphantom{\begin{cases} \textcircled{2} \textcircled{1} \text{ に代入} \\ \textcircled{2} \textcircled{3} \text{ に代入} \end{cases}} \right\} \frac{A}{c^2 B} = -\frac{1}{V} \quad \therefore B = -\frac{V}{c^2} A \dots \textcircled{6}$$

\textcircled{4} \textcircled{6} に代入して

$$A^2 \left(1 - \frac{V^2}{c^2}\right) = 1 \quad \therefore A = \pm \frac{1}{\sqrt{1 - (V/c)^2}} \rightarrow (b) \text{ より } A = \frac{1}{\sqrt{1 - (V/c)^2}}$$

よって \textcircled{6} より

$$B = -\frac{V/c^2}{\sqrt{1 - (V/c)^2}}$$

\textcircled{2} より

$$D^2 = -\frac{c^2}{V} \frac{-V/c^2}{1 - (V/c)^2} = \frac{1}{1 - (V/c)^2} \rightarrow (b) \text{ より } D = \frac{1}{\sqrt{1 - (V/c)^2}} \quad (a) \text{ より } C = -\frac{V}{\sqrt{1 - (V/c)^2}}$$

2. 表面の結果から,

$$\begin{pmatrix} t' \\ x' \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \frac{1}{\sqrt{1-(V/c)^2}} & -\frac{V/c^2}{\sqrt{1-(V/c)^2}} \\ -\frac{V}{\sqrt{1-(V/c)^2}} & \frac{1}{\sqrt{1-(V/c)^2}} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} t \\ x \end{pmatrix} \quad (3)$$

とかけることがわかった.

(a) 行列式が1となることを示しなさい.

$$\begin{vmatrix} \frac{1}{\sqrt{1-(V/c)^2}} & -\frac{V/c^2}{\sqrt{1-(V/c)^2}} \\ -\frac{V}{\sqrt{1-(V/c)^2}} & \frac{1}{\sqrt{1-(V/c)^2}} \end{vmatrix} = \frac{1}{1-(V/c)^2} - \frac{(V/c)^2}{1-(V/c)^2} = 1$$

(b) 式(3)を t, x について解き, Lorentz 変換の逆変換を求めなさい. 逆行列を求めてもよい.

$$\begin{pmatrix} t \\ x \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \frac{1}{\sqrt{1-(V/c)^2}} & \frac{V/c^2}{\sqrt{1-(V/c)^2}} \\ \frac{V}{\sqrt{1-(V/c)^2}} & \frac{1}{\sqrt{1-(V/c)^2}} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} t' \\ x' \end{pmatrix}$$

(c) $c \rightarrow \infty$ のとき, Galilei 変換になることを示しなさい. (特殊相対論 No.1 参照)

$$\begin{pmatrix} t' \\ x' \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ -V & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} t \\ x \end{pmatrix}$$

3. 今日の講義でわかったこと・わからなかったこと・感想などを書きなさい. (自由記載)

特殊相対論 No.4-2 Lorentz transformation

1. Lorentz 変換 (3) を, $\gamma = \frac{1}{\sqrt{1-(\frac{v}{c})^2}}$ として書きなおすと,

$$\begin{pmatrix} t' \\ x' \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \gamma & -\gamma \frac{V}{c^2} \\ -\gamma V & \gamma \end{pmatrix} \begin{pmatrix} t \\ x \end{pmatrix} \quad (4)$$

となる. この逆変換は

$$\begin{pmatrix} t \\ x \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \gamma & \gamma \frac{V}{c^2} \\ \gamma V & \gamma \end{pmatrix} \begin{pmatrix} t' \\ x' \end{pmatrix} \quad (5)$$

と書けることより, 時間微分 $\frac{\partial}{\partial t}$ と空間微分 $\frac{\partial}{\partial x}$ はいかに変換するか.

$$\frac{\partial}{\partial t'} = \frac{\partial t}{\partial t'} \frac{\partial}{\partial t} + \frac{\partial x}{\partial t'} \frac{\partial}{\partial x} = \gamma \frac{\partial}{\partial t} + \gamma V \frac{\partial}{\partial x}$$

$$\frac{\partial}{\partial x'} = \frac{\partial t}{\partial x'} \frac{\partial}{\partial t} + \frac{\partial x}{\partial x'} \frac{\partial}{\partial x} = \gamma \frac{V}{c^2} \frac{\partial}{\partial t} + \gamma \frac{\partial}{\partial x}$$

これをまとめると.

$$\begin{pmatrix} \frac{\partial}{\partial t'} \\ \frac{\partial}{\partial x'} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \gamma & \gamma V \\ \gamma \frac{V}{c^2} & \gamma \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \frac{\partial}{\partial t} \\ \frac{\partial}{\partial x} \end{pmatrix}$$

2. d'Alembertian(ダランベルシヤン)

$$\frac{1}{c^2} \frac{\partial^2}{\partial t^2} - \frac{\partial^2}{\partial x^2} \quad (6)$$

は、ローレンツ変換(4)に対してどのように変換するか。(特殊相対論 No.1-2 参照)

$$\begin{aligned} \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2}{\partial t'^2} - \frac{\partial^2}{\partial x'^2} &= \frac{1}{c^2} \left(\gamma \frac{\partial}{\partial t} + \gamma V \frac{\partial}{\partial x} \right)^2 - \left(\gamma \frac{V}{c^2} \frac{\partial}{\partial t} + \gamma \frac{\partial}{\partial x} \right)^2 \\ &= \frac{\gamma^2}{c^2} \frac{\partial^2}{\partial t^2} + \cancel{2\gamma^2 \frac{V}{c^2} \frac{\partial^2}{\partial t \partial x}} + \frac{\gamma^2 V^2}{c^2} \frac{\partial^2}{\partial x^2} - \gamma^2 \frac{V^2}{c^4} \frac{\partial^2}{\partial t^2} - \cancel{2\gamma^2 \frac{V}{c^2} \frac{\partial^2}{\partial t \partial x}} - \gamma^2 \frac{\partial^2}{\partial x^2} \\ &= \frac{\gamma^2}{c^2} \left(1 - \frac{V^2}{c^2} \right) \frac{\partial^2}{\partial t^2} - \gamma^2 \left(1 - \frac{V^2}{c^2} \right) \frac{\partial^2}{\partial x^2} \\ &= \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2}{\partial t^2} - \frac{\partial^2}{\partial x^2} \end{aligned}$$