Las transformaciones de Lorentz

Considere un espacio tiempo 1+1-dimensional y dos SRIO y O' tales que O' se mueve con velocidad o respecto a O.

Las transformaciones de Lorentz son aquellas que

- (i) La transformación es lineal
- (ii) Dejan invariante al intervalo (aplica en cualquier dimensión).

Por un lado, (i) implica que $\begin{cases} t' = px + \sigma t \\ x' = \alpha x + \beta t \end{cases}$; $\alpha, \beta, \rho, \sigma$ dependen de ν , no del punto a evaluar (x,t,x',t').

Fijemos la atención en los eventos del eje t'.

Según G', la ecuación del eje t' es x'=0. Según G, la ecuación del eje t' es x=vt. Evaluando la transformación en el eje t' tenemos:

$$x' = \alpha x + \beta t \Rightarrow 0 = \alpha vt + \beta t = t(\alpha v + \beta)$$

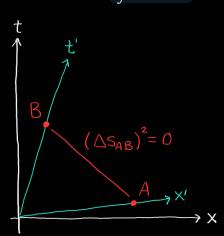
 $\Rightarrow \alpha v + \beta = 0$

 $\beta = -\alpha v$. Haciendo un cálculo análogo con el eje x' obtenemos $\beta = -v\sigma$.

Tenemos ahora dos eventos A y B con separación nula. Las coord. de A según G' son $t'_A=0$, $\chi'_A=1$ y las de B son $t'_B=1$, $\chi'_B=0$. Evaluamos la transformación en estos dos eventos:

$$0 = \sigma(t_A - \sigma x_A) \qquad 1 = \sigma(t_B - \sigma x_B)$$

$$1 = \alpha(x_A - \sigma t_A) \qquad 0 = \alpha(x_B - \sigma t_B)$$



Del sistema de 4 ecuaciones obtenemos:

$$t_A = \frac{\upsilon}{\alpha(1-\upsilon^2)}, \quad X_A = \frac{1}{\alpha(1-\upsilon^2)}, \quad t_B = \frac{\upsilon}{\sigma(1-\upsilon^2)}, \quad X_B = \frac{1}{\sigma(1-\upsilon^2)},$$

Por invariancia del intervalo se debe cumplir $0 = -(t_B - t_A)^2 + (x_B - x_A)^2$ de modo tal que $x_B - x_A = t_A - t_B$. Sustituyendo,

$$\frac{\sigma}{\sigma(1-\sigma^2)} - \frac{1}{\alpha(1-\sigma^2)} = \frac{\sigma}{\alpha(1-\sigma^2)} - \frac{1}{\sigma(1-\sigma^2)}$$

$$\Rightarrow \frac{\sigma}{\sigma} - \frac{1}{\alpha} = \frac{\sigma}{\alpha} - \frac{1}{\sigma}$$

$$\Rightarrow \frac{\sigma}{\sigma} + \frac{1}{\sigma} = \frac{\sigma}{\alpha} + \frac{1}{\sigma}$$

$$\Rightarrow \frac{1}{\sigma}(\sigma+1) = \frac{1}{\sigma}(\sigma+1)$$

$$\sigma = \alpha$$
.

Tomemos ahora dos eventos C_y D tales que $(\Delta s'_{CD})^2 = (\Delta S_{CD})^2 \neq 0$ $t'_{C} = \alpha(t_{C} - \upsilon x_{C}), \quad x'_{C} = \alpha(x_{C} - \upsilon t_{C}), \quad t'_{D} = \alpha(t_{D} - \upsilon x_{D}), \quad x'_{D} = \alpha(x_{D} - \upsilon t_{D})$

$$\Rightarrow \begin{cases} t_D' - t_c' = \alpha \left((t_D - t_c) - \sigma \left(x_D - x_c \right) \right) \\ x_P' - x_c' = \alpha \left((x_D - x_c) - \sigma (t_D - t_c) \right) \end{cases}$$

$$\Rightarrow \begin{cases} (t_{D}^{-} - t_{c}^{+})^{2} = \alpha^{2} ((t_{D} - t_{c})^{2} - 2\sigma (t_{D} - t_{c})(x_{D} - x_{c}) + \sigma^{2} (x_{D} - x_{c})^{2}) \\ (x_{D}^{+} - x_{c}^{+})^{2} = \alpha^{2} ((x_{D} - x_{c})^{2} - 2\sigma (x_{D} - x_{c})(t_{D} - t_{c}) + \sigma^{2} (t_{D} - t_{c})) \end{cases}$$

$$(\Delta s'_{CD})^2 = -(t'_D - t'_C)^2 + (\chi'_D - \chi'_C)^2 = \alpha^2 (1 - \sigma^2) (-(t_D - t_C)^2 + (\chi_D - \chi_C)^2)$$

$$= \alpha^2 (1 - \sigma^2) (\Delta s_{CD})^2$$

Como $(\Delta s'_{CD})^2 = (\Delta s_{CD})^2$ entonces $1 = \alpha^2 (1 - \nu^2) \Rightarrow \alpha = \pm \frac{1}{\sqrt{1 - \nu^2}}$. Si se toma $\nu = 0 \Rightarrow \alpha = \pm 1$, pero si $\nu = 0$ la transformación debe ser la identidad, de modo que α debe ser positiva.

$$t' = \frac{1}{\sqrt{1 - v^2}} - \frac{vx}{\sqrt{1 - v^2}}$$

$$X' = \frac{vt}{\sqrt{1 - v^2}} + \frac{x}{\sqrt{1 - v^2}}$$
(1)

Análisis

(1) transforma las coord. de G a las de G. Queremos la transformación de G' a G. Despejando de (1) queda

$$t = \frac{t'}{\sqrt{1 - \upsilon^2}} + \frac{\upsilon x'}{\sqrt{1 - \upsilon^2}} \qquad \qquad x = \frac{\upsilon t'}{\sqrt{1 - \upsilon^2}} + \frac{x'}{\sqrt{1 - \upsilon^2}}$$

que coincide con el hecho de que O viaja a -u respecto a O'.

Pasemos al casa 2+1.

O'se mueve respecto a O a velocidad v en la dirección x, tal que el origen de ambas coincide y los ejes espaciales están alineados.

$$t' = \frac{1}{\sqrt{1 - v^2}} - \frac{vx}{\sqrt{1 - v^2}}$$

$$X' = -\frac{vt}{\sqrt{1 - v^2}} + \frac{x}{\sqrt{1 - v^2}}$$

$$Y' = Y$$

La rotación dada por $R_{\Theta} = \begin{bmatrix} \cos\Theta & -\sin\Theta \\ \sin\Theta & \cos\Theta \end{bmatrix}$ también da una transformación de Lorentz.

5i v= v cosθx+ v sinθý, para transformar do Ga G'

(i)
$$R_{\Theta}$$
 (ii) Empujón (taslación) (iii) R_{Θ}^{-1}

El grupo de Lorentz

Las transformaciones de Lorentz en d+1-dimensiones forma un grupo: un conjunto de objetos con un producto definido que cumple ciertas propiedades.

Dada la dimensión hay:

- (i) En 1+1 hay una transformación de Lorentz fundamental: Boost en X (un generador).
- (ii) En 2+1 hay 3 generadores: 1 rotación + 2 boost.
- (iii) En 3+1 hay 6 generadores: 3 rotaciones (ángulos de Euler) + 3 boost.

Las traslaciones no son lineales, pero si dejan invariante al intervalo. No son transformaciones de Lorentz.

(Grupo de Lorentz) U (Traslaciones) = Grupo de Poincaré

CExisten los SRI?