

CLASE 25

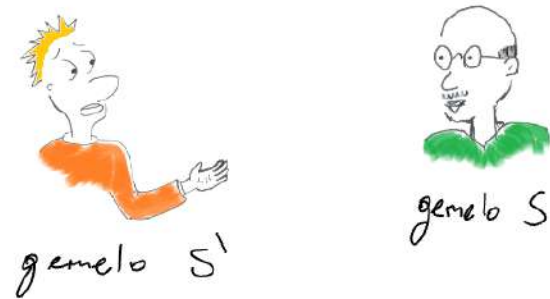
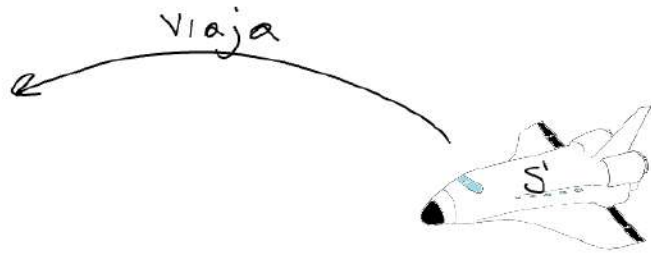
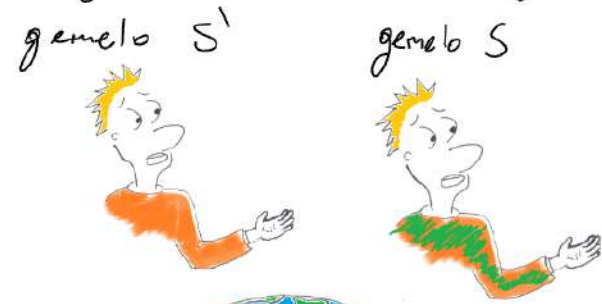
Paradoja de los gemelos

La paradoja de los gemelos fue propuesta por Paul Langevin en 1911 y hace referencia al tiempo propio y al diferente paso del tiempo para 2 obs. con movimiento relativo.

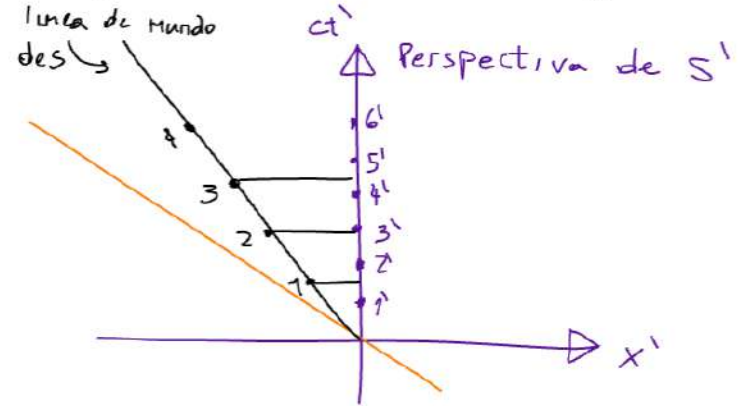
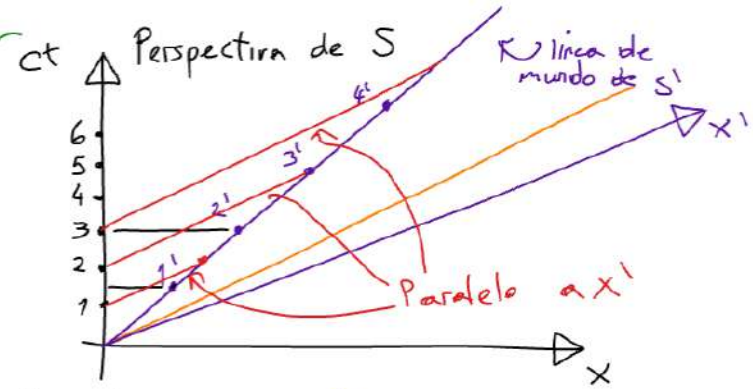
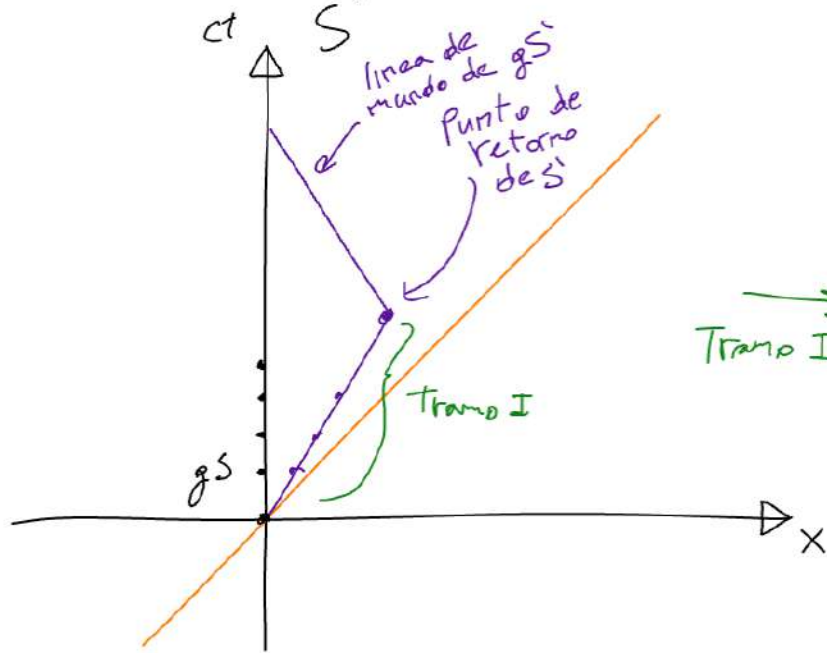
Si tenemos 2 observadores (con mov. relativo) cada uno ve al otro como si el tiempo le pasara más lento, en un factor $\frac{1}{\gamma}$.

La paradoja toma su forma al considerar dos observadores, popularmente gemelos, en el que uno parte en un viaje a velocidades relativistas (respecto del otro) y luego regresa y se encuentra con su gemelo. ¿Quién es el más joven?

regresa y se encuentra con su gemelo. ¿Quién es el más joven?



veamos un diagrama de Minkowski

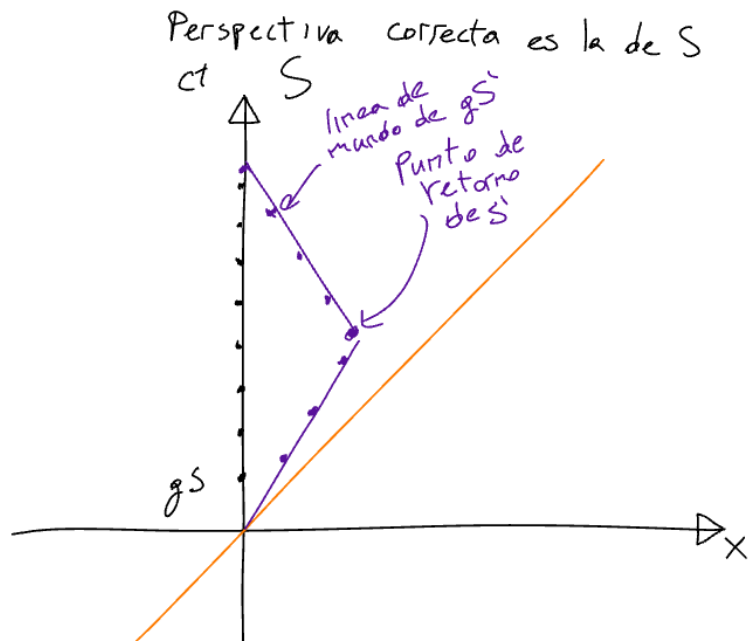


⇒ Para el viajero el más joven es el terrestre
 Para el terrestre el más joven es el viajero

} esto es la paradoja... o no!

El problema radica en que los dos observadores no son simétricos e intercambiables sus roles. El gemelo S' sufre una aceleración y no es un S.I. y por tanto no podemos esperar que la extrapolación a su ref. del paso del tiempo (y otros efectos) sean los mismos que para un referencial inercial.

La visión del gemelo S sí es correcta porque es la visión de un referencial inercial



Observación: La visión/perspectiva de S' puede también ser tomada en cuenta pero para ello debemos generalizar la teoría para incluir a los referenciales no inerciales (Relatividad General). Esto se ha hecho* y arroja la misma conclusión que para el referencial inercial

Por ejemplo:
DOI: 10.1007/s10702-006-1850-3

Transformaciones de velocidades y aceleraciones

En la primera parte del curso vimos que para dos referenciales es

$$\vec{V} = \vec{V}' + \vec{V}_T$$

Velocidad de una partícula P vista desde S

Velocidad de transporte

Velocidad de una partícula P vista desde S'

si los sistemas no rotan

$$\vec{V}_T = \vec{V}_0 \Rightarrow$$

$$\vec{V} = \vec{V}' + \vec{V}_0$$
$$\vec{V}_{P/S} = \vec{V}_{P/S'} + \vec{V}_{S'/S}$$

El problema es que esto no puede seguir siendo válido ya que, sino, fácilmente podríamos "ver" velocidades mayores a la de la luz.

Comencemos por plantear las T. de 1

tristemente podríamos "ver" velocidades mayores a la de la luz.

Comencemos por plantear las T. de L.

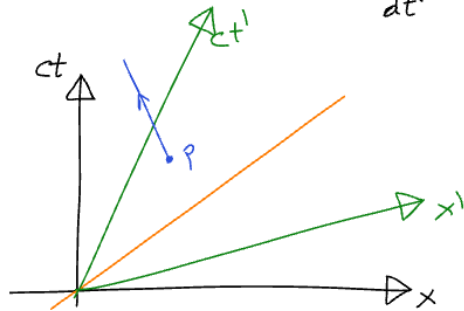
$$\begin{array}{l}
 ct' = \gamma(ct - \beta x) \\
 x' = \gamma(x - \beta ct) \\
 y' = y \\
 z' = z
 \end{array}
 \quad \longleftrightarrow \quad
 \begin{array}{l}
 ct = \gamma(ct' + \beta x') \\
 x = \gamma(x' + \beta ct') \\
 y = y' \\
 z = z'
 \end{array}$$

Una partícula P que tenga velocidad \vec{u}' en S' estará en la posición $(x' + u'_x \Delta t', y' + u'_y \Delta t', z' + u'_z \Delta t')$ un tiempo $\Delta t'$ luego de estar en (x', y', z')

¿cómo es u_x, u_y y u_z dados u'_x, u'_y y u'_z ?

$$\left. \begin{array}{l}
 ct = \gamma(ct' + \beta x') \\
 x = \gamma(x' + \beta ct') \\
 y = y'
 \end{array} \right\} \Rightarrow \frac{dx}{dt} = u_x = \gamma \left(\frac{dx'}{dt'} + \beta c \frac{dt'}{dt} \right) \stackrel{\text{regla de la cadena}}{=} \gamma \left(\frac{dx'}{dt'} + \beta c \frac{dt'}{dt} \right) \frac{dt'}{dt} = \gamma (u'_x + \beta c) \frac{dt'}{dt}$$

$$\begin{cases} ct = \gamma(ct' + \beta x') \\ x = \gamma(x' + \beta ct') \\ y = y' \\ z = z' \end{cases}$$



regla de la cadena

$$\frac{dx}{dt} = u_x = \gamma \left(\frac{dx'}{dt'} + \beta c \frac{dt'}{dt} \right) = \gamma \left(\frac{dx'}{dt'} + \beta c \frac{dt'}{dt} \right) \frac{dt'}{dt} = \gamma (u'_x + \beta c) \frac{dt'}{dt}$$

$$c \frac{dt}{dt'} = \gamma \left(c \frac{dt'}{dt'} + \beta \frac{dx'}{dt'} \right) = \gamma (c + \beta u'_x) \Rightarrow \frac{dt'}{dt} = \frac{1}{\gamma (1 + \beta \frac{u'_x}{c})}$$

$$\Rightarrow u_x = \frac{u'_x + \beta c}{1 + \beta \frac{u'_x}{c}}$$

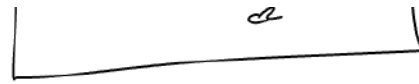
$$\left. \begin{array}{l} \text{pero } \beta = \frac{v}{c} \\ \text{Velocidad de } S' \text{ respecto a } S \text{ (en dir. } x) \end{array} \right\} \Rightarrow \boxed{u_x = \frac{u'_x + v}{1 + \frac{v u'_x}{c^2}}}$$

Transformaciones de velocidades.

$$u_y = \frac{dy}{dt} = \frac{dy}{dt'} \frac{dt'}{dt} = \frac{dy}{dt'} \frac{dt'}{dt} = \frac{u'_y}{\gamma (1 + \frac{v u'_x}{c^2})}$$

$$\rightarrow \boxed{\begin{array}{l} u_y = \frac{u'_y / \gamma}{1 + \frac{v u'_x}{c^2}} \\ u_z = \frac{u'_z / \gamma}{1 + \frac{v u'_x}{c^2}} \end{array}}$$

+



Ejemplos : Pongamos números

$$a) \quad v = 0,8c \quad u'_x = 0,8c \Rightarrow u_x = \frac{1,6c}{1+0,64} = \frac{1,6}{1,64} c = 0,9756c$$

$$b) \quad v = 0,9c \quad u'_x = 0,99c \Rightarrow u_x = \frac{1,89c}{1+0,891} = \frac{1,89}{1,891} c = 0,99947c$$

$$c) \quad v = 0,9c \quad u'_x = c \Rightarrow u_x = \frac{1,9c}{1+0,9} = c$$

\Rightarrow si algo se mueve a la velocidad de la luz \Rightarrow todo otro observador lo va a ver a la velocidad de la luz

$$d) \quad v = 0,9c \quad u'_x = -c \Rightarrow u_x = \frac{-0,1c}{1-0,9} = -c$$

sin importar el sentido

$$\therefore v = 0,9c \quad u'_x = -c \Rightarrow u_x = \frac{-0,9c}{1-0,9} = -c \quad !!$$

sin importar el sentido

$$e) \quad v = 0,8c \quad u'_x = \alpha c \quad \text{con } \alpha < 1 \quad (|u'| = c \quad !!)$$

$$u'_y = \sqrt{1-\alpha^2} c$$

$$\Rightarrow u_x = \frac{[\alpha + 0,8]c}{1 + \alpha 0,8}$$

$$u_y = \frac{\sqrt{1-\alpha^2} c}{\left(\frac{1}{\sqrt{1-0,64}}\right) (1 + \alpha 0,8)}$$

$$\gamma \rightarrow \left(\frac{1}{\sqrt{1-0,64}}\right) (1 + \alpha 0,8)$$

$$\Rightarrow |u| = \sqrt{\frac{(\alpha^2 + 1,6\alpha c^2 + 0,64c^2) + (1-\alpha^2)c^2(1-0,64)}{(1+\alpha 0,8)^2}}$$

$$= c \sqrt{\frac{1,6\alpha + 1 + 0,64\alpha^2}{(1+\alpha 0,8)^2}} = c \quad !!$$

sin importar la dirección

D... 1... 1

Para las aceleraciones, clásicamente, tenemos que

$$\vec{a} = \vec{a}' + \vec{a}_T + \vec{a}_C \quad \text{y entre s.I es } \vec{a}_T = \vec{a}_C = 0$$

$$\Rightarrow \vec{a} = \vec{a}'$$

Veamos que sucede ahora

$$a_x = \frac{du_x}{dt} = \frac{du_x}{dt'} \frac{dt'}{dt} = \frac{1}{\gamma(1 + \frac{u'_x v}{c^2})}$$

$$\left[\frac{\frac{d}{dt'}(u'_x + v)}{1 + \frac{u'_x v}{c^2}} - \frac{u'_x + v}{1 + \frac{u'_x v}{c^2}} \cdot \frac{d}{dt'} \left(1 + \frac{u'_x v}{c^2} \right) \right]$$

$$\Rightarrow a_x = \frac{a'_x}{\gamma^3 \left(1 + \frac{u'_x v}{c^2} \right)}$$

Transformaciones de aceleraciones

y análogamente es

$$a_{y,z} = \frac{du_{y,z}}{dt} = \frac{du_{y,z}}{dt'} \frac{dt'}{dt} \Rightarrow$$

$$a_{y,z} = \frac{a'_{y,z} - a'_x \frac{u'_{y,z} v}{c^2}}{\gamma^2 \left(1 + \frac{v u'_x}{c^2} \right)}$$