

(15)

Aula 2: INVARIÂNCIA DE LORENTEZ, TRANSFORMAÇÕES DE LORENZ

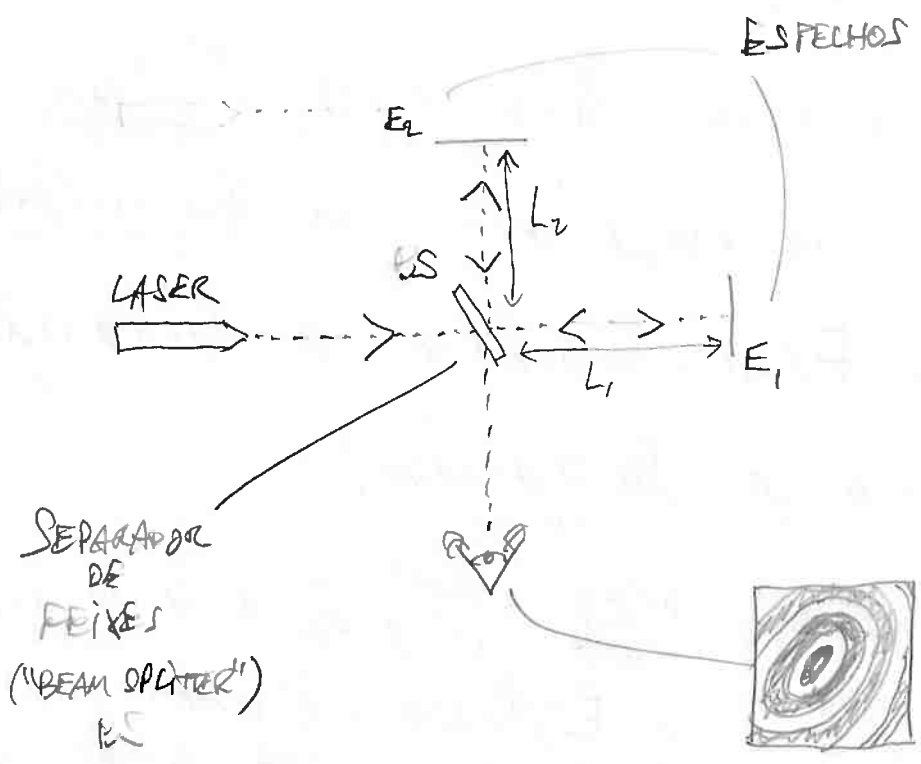
- * Séculos XVI - XIX: Éter tem um papel central na Física
- * 1860, Maxwell unifica as teorias da Eletricidade e do Magnetismo em um só edifício, o Eletromagnetismo, regido pelas leis de Maxwell — e, de quebra, explica a luz como ondas eletromagnéticas.
O "éter" se torna ainda mais central (o meio no qual os ondas de luz se propagam)
- * Porém, logo fica claro que as leis de Maxwell não respeitam um princípio básico da Física Clássica: a invariância por transformações de Galileu!
- * Hendrik Lorentz (1853-1928) é o primeiro a mostrar que o Eletromagnetismo parecia preferir um certo referencial: aquele onde o éter estava em repouso!

* Porém, se em outros referenciais (que se movem *cf* respeito ao "éter") as leis mudam, então os fenômenos físicos medidos naqueles referenciais também deveriam mudar!

Um seja, deveríamos observar efeitos que dependem da velocidade do referencial *cf* respeito ao éter

⇒ CORRIDA P/ DETECTAR ESSES EFEITOS!

* Michelson e Morley, em 1887, fizeram o mais preciso e elegante experimento, usando um interferômetro:



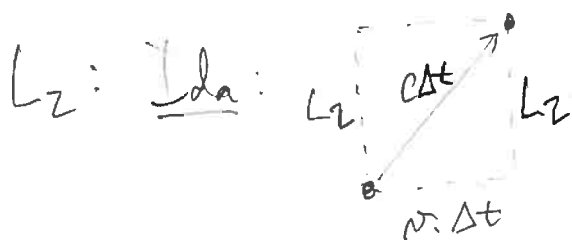
Configuração #1: a Tena se move de tal forma que a velocidade (v) em relação ao eixo é paralela à direção L_1 . (17)

L_1 : Ida: $\Delta t_I = \frac{L_1}{c-v}$

Volta: $\Delta t_V = \frac{L_1}{c+v}$
(volta o BS)

$$T_1 = \frac{L_1}{c-v} + \frac{L_1}{c+v} =$$

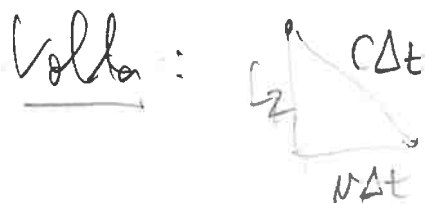
$$T_1 = \frac{2L_1}{c} \frac{1}{1-v^2/c^2}$$



$$c^2 \Delta t^2 = L_2^2 + v^2 \Delta t^2$$

$$\Delta t^2 (c^2 - v^2) = \frac{L_2^2}{c^2}$$

$$\Delta t_I = \frac{L_2}{c} \frac{1}{\sqrt{1-v^2/c^2}}$$



$$\Delta t_V = \frac{L_2}{c} \frac{1}{\sqrt{1-v^2/c^2}}$$

$$\Rightarrow T_2 = \frac{2L_2}{c} \frac{1}{\sqrt{1-v^2/c^2}}$$

$$\Rightarrow \Delta T = T_1 - T_2 = \frac{2}{c} \frac{1}{\sqrt{1-v^2/c^2}} \left(\frac{L_1}{\sqrt{1-v^2/c^2}} - L_2 \right)$$

Configuração #2: A velocidade v do éter é
agora paralela à direção L_2 .

(18)

$$\Rightarrow T_1' = \frac{2L_1}{c} \frac{1}{\sqrt{1-v^2/c^2}}$$

$$T_2' = \frac{2L_2}{c} \frac{1}{1-v^2/c^2}$$

$$\Delta T' = \frac{2}{c} \frac{1}{\sqrt{1-v^2/c^2}} \left(L_1 - \frac{L_2}{\sqrt{1-v^2/c^2}} \right)$$

Se, ao girar de 90° o aparato, notarmos
qualquer mudança no padrão de interferência,
isso será evidência dessa mesma velocidade (v)
 v respeito ao éter!

Mas essa mudança não vai acontecer se
 ΔT e $\Delta T'$ forem diferentes, ou seja, se

$$\Delta T = \Delta T - \Delta T' \neq 0$$

$$\Delta T = \frac{2}{c} \frac{L_1 + L_2}{\sqrt{1-v^2/c^2}} \left(\frac{1}{\sqrt{1-v^2/c^2}} - 1 \right) \approx \frac{L_1 + L_2}{c} \times \frac{v^2}{c^2} + \dots$$

$\approx \frac{v^2}{2c^2} + o\left(\frac{v^4}{c^4}\right)$

Base-da na velocidade da Terra ao redor do

Sol, Michelson & Morley esperavam ver um efeito $\approx 50 \times$ maior do que a precisão do experimento; porém, eles não observaram absolutamente nada.

De fato, nenhum experimento, nem então e nem agora, jamais detectou qualquer evidência do éter, ou de qualquer efeito da velocidade do aparato ou do observador na velocidade com que a luz se propaga.

É interessante seguir os relatos de um dos cientistas mais importantes da época, que assistia atentamente o desenrolar desses fatos, o Matemático e

Físico e Filósofo Henri Poincaré:

1899 : "É muito provável que os fenômenos ópticos dependam apenas dos movimentos relativos dos corpos materiais, fontes luminosas e aparatos ópticos"

— NÃO AO "ÉTER"!

1900 : "O Éter existe, de fato! Eu não creio que observações mais precisas não jamais revelar nada além de movimentos relativos"

1904 : PRINCÍPIO DA RELATIVIDADE:

"As leis dos fenômenos físicos devem ser as mesmas tanto para um observador 'fixo' quanto para um outro que possua um movimento relativo uniforme e relação ao primeiro"

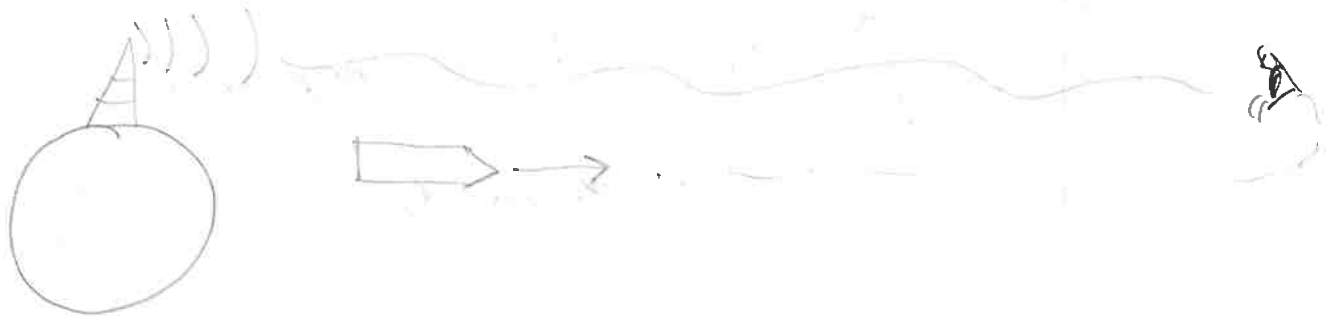
1909 : "De todos esses resultados deve emergir um tipo inteiramente novo de dinâmica, que será caracterizada sobretudo pela lei de que nenhuma velocidade pode exceder a velocidade da luz"

É nesse momento que Einstein (1879-1955) se ⁽²¹⁾coloca. Ele tinha apenas 26 anos — muito mais jovem que Michelson, Lorentz, Poincaré, etc.

E Einstein assistia a tudo isso, em particular os experimentos tais como Michelson-Morley.

Agora, uma anedota: Einstein relata, em suas memórias, que quando criança de era fã de dois escritores de ficção científica, Felix Eberly, e Aaron Bernstein.

Em um livro de 1846, Eberly especulou o que aconteceria se pudissemos viajar mais rápido que a velocidade da luz.



Eberly escreveu como seria então possível ver eventos do passado. Aaron Bernstein fantasiou algo parecido, concebendo um coneio que pudesse enviar mensagens no passado.

Einstein dizia que se divertia muito imaginando esses cenários, e como seria tentar perseguir um raio de luz.

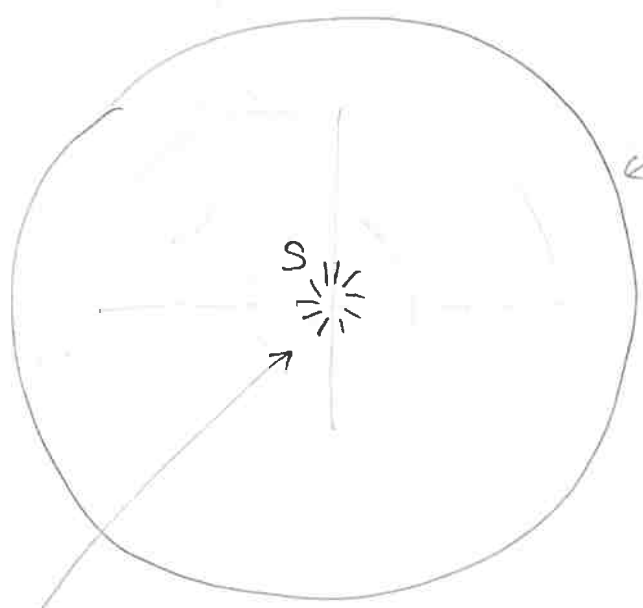
É que Einstein não se esquecia que viajar ao passado não é Física, mas a própria lógica!

E que, portanto, não deveria ser possível que corpos materiais atinjam velocidades iguais ou superiores à da luz.

Ele então juntou todos esses fatos, o resultado de Michelson-Morley, e em particular a impossibilidade de se medir velocidades relativas à velocidade da luz, e em 1905 propôs os 2 postulados que chamou de Princípio da Relatividade:

- Todos os leis físicas têm a mesma expressão em qualquer referencial inercial, não sendo nenhum referencial preferido e relação a qualquer outro.
- A velocidade da luz (c) é a mesma em qualquer referencial, independente da direção de propagação da luz, ou das velocidades relativas dos pontos emissores e dos observadores.

Vamos agora deduzir as Transformações de Lorentz a partir do Princípio da Relatividade.



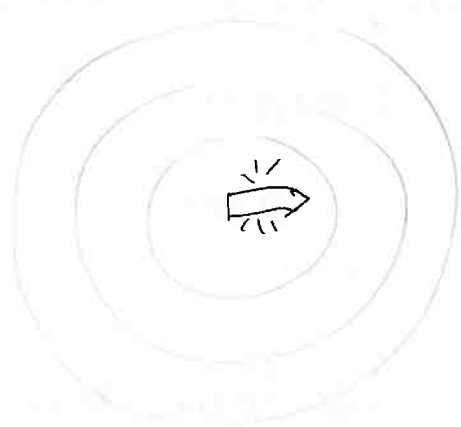
"Flash" de luz
em $t=0$
(Ref. S)

Após um tempo t , esse flash chegou no raio $R = c \cdot t$, ou seja,
 $x^2 + y^2 + z^2 = c^2 t^2$

$$\Rightarrow \boxed{-c^2 t^2 + x^2 + y^2 + z^2 = 0}$$

("Lugar Geométrico" do flash no instante t)

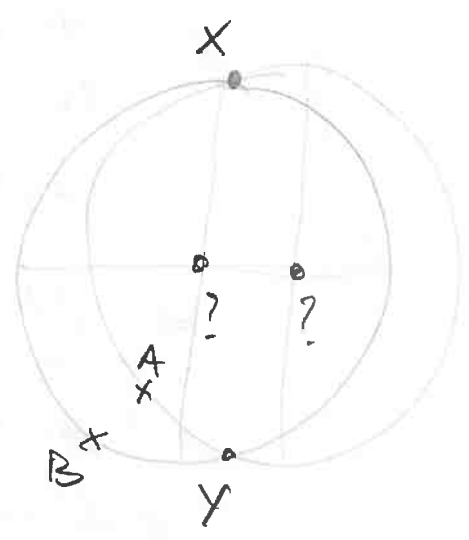
Mas agora vamos supor que um foguete viajando a uma velocidade v passa por nós no exato instante em que emitimos o flash. Vamos tomar o ponto de vista do foguete que podemos chamar de S' :



$$R' = ct'$$

$$-c^2 t'^2 + x'^2 + y'^2 + z'^2 = 0$$

Mas afinal, esses "coscos esféricos" desse flash, estão centralizados na origem de S , ou na origem de S' ?



- X, Y = simultâneos p/ S
- B, Y = simultâneos p/ S'
- A, Y = simultâneos p/ S'
- A ou B de B p/ S e S' ??!

⇒ SIMULTANEIDADE NÃO PODE SER UM CONCEITO ABSOLUTO!

Assim, somos levados inevitavelmente a relaxar a nossa noção usual de tempo e espaço como conceitos absolutos.

As posições e instantos dos eventos não depender do estado de movimento relativo de quem mede esses tempos e distâncias.

41

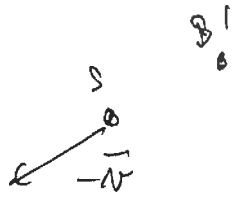
Vamos agora fazer a derivação das Transformações de Lorentz.

Vamos começar considerando os 2 referenciais, S e S' , com um movimento relativo:

- S' se move c/ velocidade $+\vec{v}$ c/ relação a S :



- S se move c/ velocidade $-\vec{v}$ c/ relação a S' :



Vamos supor que S e S' estão no mesmo ponto (origem) no instante $t = t' = 0$.

E vamos supor que ambos emitem, nesse instante, uma flash de luz.

A primeira afirmação que podemos fazer é de que, pelo Princípio da Relatividade (e como demonstrado por Michelson e Morley), esses "dois flashes" são indistinguíveis — ou seja, na prática temos um único flash.

Sã vimos que esse flash se propaga radialmente, em ambos os referenciais, como!

$$S : -c^2 t^2 + x^2 + y^2 + z^2 = 0 \quad (I)$$

$$S' : -c^2 t'^2 + x'^2 + y'^2 + z'^2 = 0 \quad (II)$$

Nosso problema consiste em encontrar relações

$$\text{entre } \{t, x, y, z\} \longleftrightarrow \{t', x', y', z'\}$$

tais que (I) e (II) permaneçam válidas.

Mas que transformações seriam essas?

(27)

* Transf. Lineares:

$$t' = a_0 t + b_0 x + c_0 y + d_0 z$$

$$x' = a_1 t + b_1 x + c_1 y + d_1 z$$

etc.

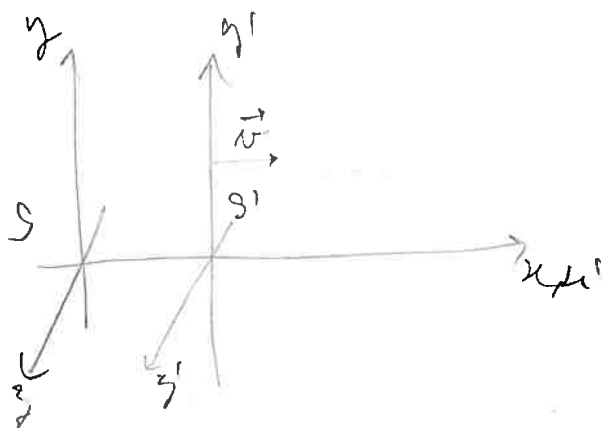
Q: Por Quê?

R: Porque movimentos uniformes (não acelerados) devem ser uniformes em qualquer referencial inercial!

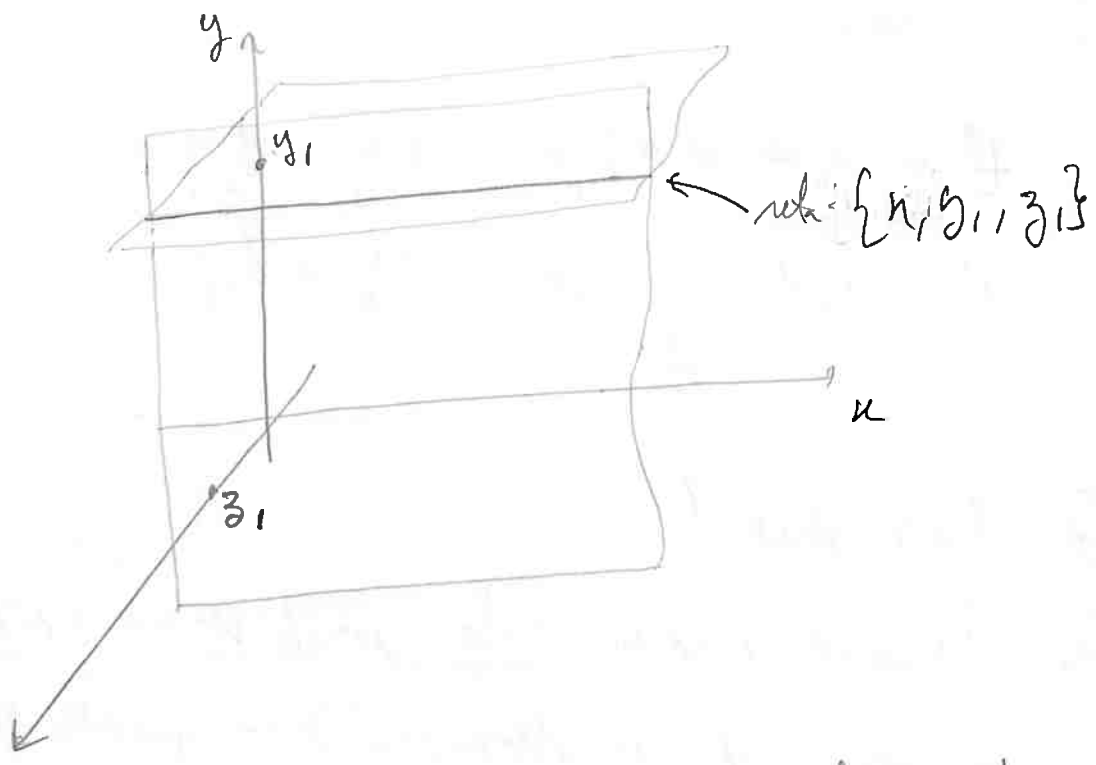
* Simetria

Por simplicidade, vamos alinhar os eixos

x e x' dos dois referenciais com a direção do movimento relativo, de modo que $\vec{v} = v \cdot \vec{e}_x$.



Considere agora as direções perpendiculares ao movimento, ou seja, os planos y_1 e z_1 :



Por construção, qualquer movimento uniforme ao longo dessa reta será paralelo a x e x' , tanto para S quanto para S' .

A única coisa que poderia mudar, de S para S' , seria a distância entre esses planos. Ou seja,

$$y' = f(v) \cdot y \quad z' = f(v) \cdot z$$

Mas agora tome um referencial S'' que se move para a esquerda em relação a S' , com velocidade $-v$

Para S'' , temos que $y'' = f(-v) \cdot y' = f(-v)f(v) \cdot y$

Mos é claro que S'' e S são o mesmo referencial, (29)
e portanto

$$y = f(-v) f(v) \cdot y \Rightarrow f(-v) f(v) = 1$$

Porém, a direção y é perpendicular a x ,
então não há diferença entre $+v$ e $-v$, logo

$$f(-v) = f(v) \rightarrow f(v)^2 = 1 \rightarrow f(v) = \pm 1$$

O sinal \ominus é apenas uma inversão do eixo y ,
que podemos descartar.

Assim, concluímos que

$$y' = y, \quad z' = z!$$

* Finalmente, vamos combinar os resultados
acima com as novas equações I e II, e
re-escrever:

$$\begin{aligned} -c^2 t^2 + u^2 &= -y^2 - z^2 \\ -c^2 t'^2 + u'^2 &= -y'^2 - z'^2 \end{aligned} \Rightarrow \boxed{-c^2 t^2 + u^2 = -c^2 t'^2 + u'^2}$$

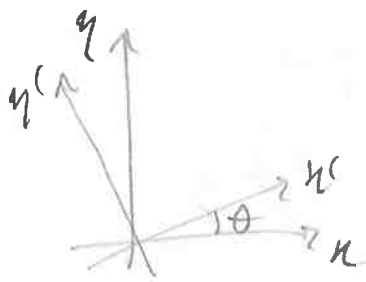
Agora vamos reformular esse problema em termos de algo mais... familiar.

Vamos chamar $c^2 t^2 = -x^2 \Rightarrow \eta = ict$

$$\Rightarrow \boxed{\eta^2 + x^2 = \eta'^2 + x'^2}$$

Quais as transformações lineares que relacionam η, x com η', x' ?

Rotacões!



$$x' = x \cos \theta + \eta \sin \theta$$

$$\eta' = -x \sin \theta + \eta \cos \theta$$



$$x = x' \cos \theta - \eta' \sin \theta$$

$$\eta = x' \sin \theta + \eta' \cos \theta$$

Ok, mas o que seria esse ângulo θ ?

Vamos usar a velocidade relativa entre as duas referenciais. Considere um objeto em repouso no ref. S' , ou seja, esse objeto tem uma velocidade v no ref. S . Logo:

$$\frac{dx}{dy} = \frac{dx}{icdt} = \frac{-i}{c} \frac{dx}{dt} = \frac{-iv}{c} \quad / \quad \frac{dx'}{dy'} = \frac{-i}{c} \frac{dx'}{dt'} = 0$$

Pela relação entre x, y e x', y' temos:

$$dx = dx' \cos \theta - dy' \sin \theta$$

$$dy = dx' \sin \theta + dy' \cos \theta$$

$$\Rightarrow -\frac{iv}{c} = \frac{\frac{dx'}{dy'} \cdot \cos \theta - \sin \theta}{\frac{dx'}{dy'} \cdot \sin \theta + \cos \theta} = -\tan \theta$$

$$\Rightarrow \boxed{\tan \theta = \frac{iv}{c}}$$

Mas $\sin \theta = \frac{\tan \theta}{\sqrt{1 + \tan^2 \theta}} = \frac{iv/c}{\sqrt{1 - v^2/c^2}}$ $\cos \theta = \frac{1}{\sqrt{1 + \tan^2 \theta}} = \frac{1}{\sqrt{1 - v^2/c^2}}$

Agora, chegamos às transf. de Lorentz:

$$x' = x \times \frac{1}{\sqrt{1-v^2/c^2}} + ict \times \frac{iv/c}{\sqrt{1-v^2/c^2}} = \frac{1}{\sqrt{1-v^2/c^2}} \left(x - \frac{v}{c} \cdot ct \right)$$

$$ict' = -x \times \frac{iv/c}{\sqrt{1-v^2/c^2}} + ict \times \frac{1}{\sqrt{1-v^2/c^2}}$$

$$\Rightarrow ct' = \frac{1}{\sqrt{1-v^2/c^2}} \left(ct - \frac{v}{c} \cdot x \right)$$

$$\Rightarrow \begin{aligned} x' &= \gamma(x - \beta \cdot ct) & \beta &= v/c \\ ct' &= \gamma(ct - \beta \cdot x) & \gamma &= \frac{1}{\sqrt{1-\beta^2}} \end{aligned}$$

Note que, usando a fórmula de Euler: $e^{i\alpha} = \cos\alpha + i\sin\alpha$

$$\begin{aligned} x' &= x \cosh\theta - ct \sinh\theta \\ ct' &= -x \sinh\theta + ct \cosh\theta \end{aligned} \quad c / \tanh\theta = \beta$$

Em geral:

$$x^M = \{ct, x, y, z\}$$

$\mu = 1, 2, 3$

$$x'^M = \Lambda^M_{\nu} x^{\nu}$$