



Relatividade Restrita

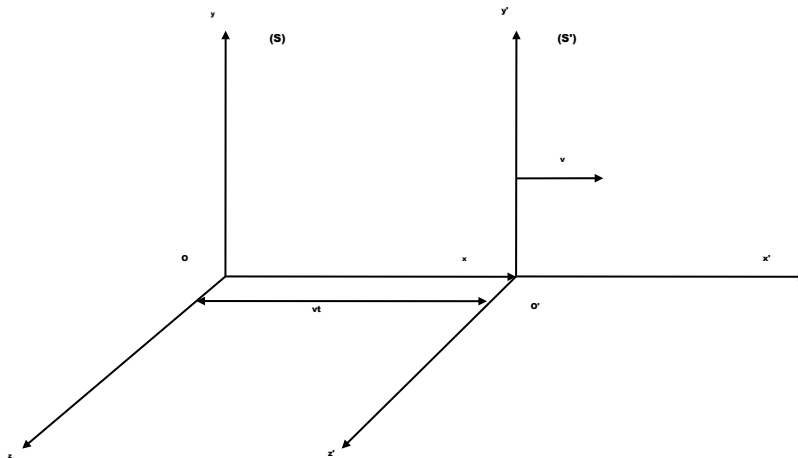
Leitura Sugerida



...na Mecânica Clássica

(Transformações de Galileu)

- As leis básicas da Mecânica assumem sua forma mais simples nos referenciais inerciais.
- Se o referencial (S') se move em relação a (S) com velocidade constante V e as origens O e O' dos dois referenciais coincidem no instante $t = t' = 0$, a relação entre as coordenadas (x,y,z,t) e (x',y',z',t') são dadas por:



$$\begin{aligned}x' &= x - Vt \\y' &= y \\z' &= z \\t' &= t\end{aligned}$$

...na Mecânica Clássica

(Transformações de Galileu)

- Dais quais decorre a lei de composição de velocidades:

$$v' = v - V$$

onde v e v' são velocidades relativas a (S) e (S'), respectivamente.

- Decorre também a igualdade das acelerações:

$$\frac{dv}{dt} = a = a' = \frac{dv'}{dt'}$$

- Como a transformação de Galileu não afeta as distâncias entre partículas nem a massa, também não afeta uma força F que só dependa dessas distâncias (como a gravitação), de modo que

$$F = ma \Rightarrow F' = m' a' \quad \text{onde} \quad (m' = m)$$

e a lei básica da dinâmica não se altera.

...na Mecânica Clássica

- Princípio de Relatividade da Mecânica (Galileu): É impossível detectar um movimento retilíneo uniforme de um referencial em relação a outro qualquer por qualquer efeito sobre as leis da dinâmica. (experiências feitas sob o convés de um navio, com as escotilhas fechadas, que seriam incapazes de distinguir se o navio estaria ancorado ou em MRU).
- Esse princípio deixa de valer para referenciais não inerciais: aparecem efeitos detectáveis sobre as leis da mecânica através das forças de inércia.

...na Mecânica Clássica

- Se procurarmos estender esse conceito à Eletrodinâmica, deparamo-nos imediatamente com um problema: decorre das leis da eletrodinâmica que a luz se propaga, no vácuo, com velocidade c . Admitindo que isso vale num dado referencial inercial, e que valem as leis da Mecânica Clássica, o resultado não poderia valer num outro referencial inercial em MRU em relação ao primeiro com velocidade V , pela lei de composição de velocidades de Galileu, seria:

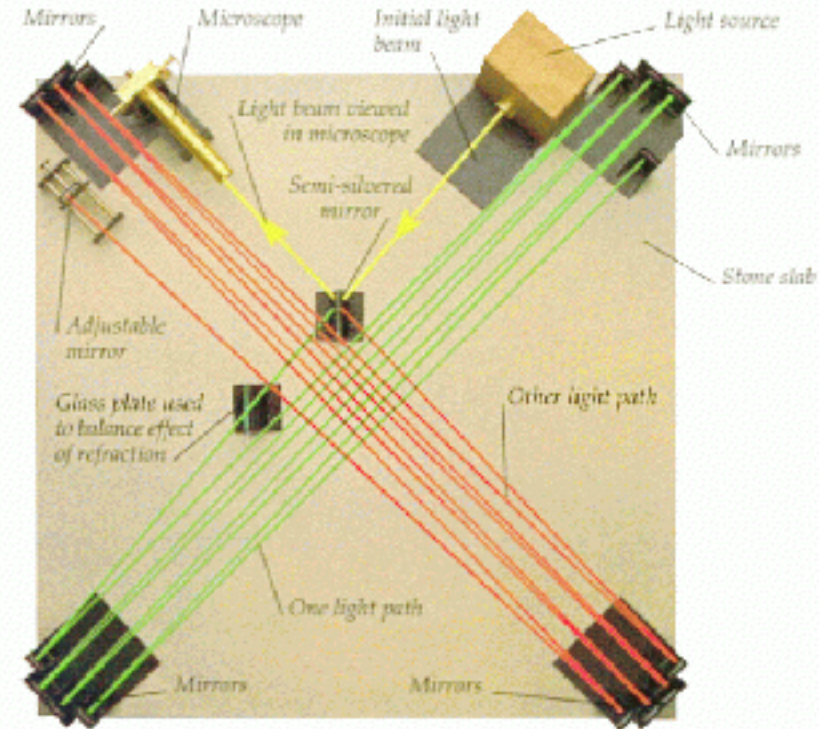
$$c' = c - V$$

e $c' \neq c$ (e c' variaria com a direção de propagação), contradizendo o princípio de relatividade no caso da Eletrodinâmica.

A validade das equações de Maxwell estaria restrita então a um referencial inercial privilegiado, onde a velocidade da luz é c em todas as direções.

...o experimento de Michelson e Morley

- Deveria ser possível detectar um MRU em relação ao éter usando a lei de Galileu de composição de velocidades, a velocidade da luz num referencial em movimento relativo ao éter deveria ser diferente em direções diferentes.
- Numa série de experiências realizadas entre 1881 e 1887, Michelson e Morley procuraram detectar esses desvios (muito pequenos) usando o interferômetro de Michelson.



...o experimento de Michelson e Morley

$$\beta = \frac{v_{orbital}}{c} = \frac{v}{c}$$

$$v_{orbital} = 3,0 \times 10^4 \text{ m/s}$$

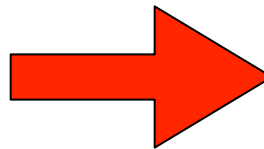
$$\frac{v_{orbital}}{c} = \frac{3,0 \times 10^4 \text{ m/s}}{3,0 \times 10^8 \text{ m/s}} \cong 10^{-4}$$

$$v_{proa} = c + v_{orbital}$$

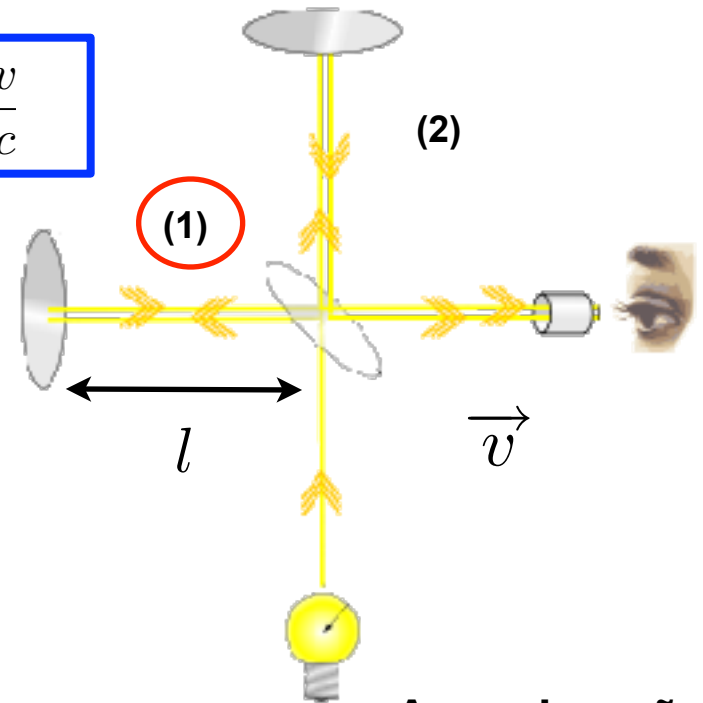
$$v_{popa} = c - v_{orbital}$$

$$(1) \quad t_1 = \frac{l}{c+v} + \frac{l}{c-v} = \frac{l(c-v+c+v)}{(c^2-v^2)} = \frac{2lc}{(c^2-v^2)}$$

$$t_1 = \frac{2l}{c} \frac{1}{(1-v^2/c^2)} = \frac{2l}{c} \frac{1}{(1-\beta^2)}$$



$$t_1 \approx \frac{2l}{c} (1 + \beta^2)$$



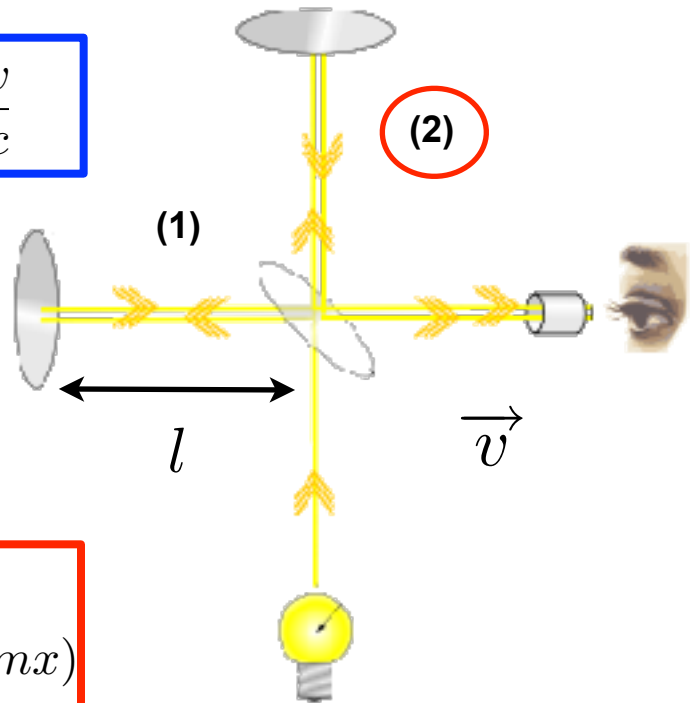
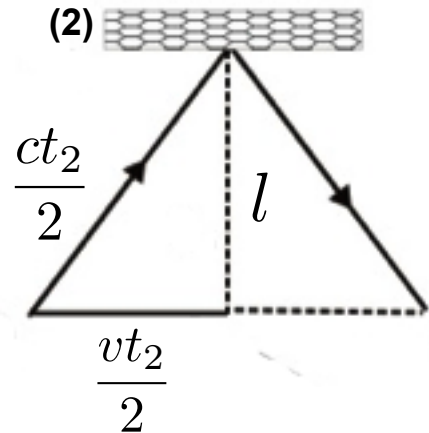
Aproximação

$$(1+x)^m \approx (1+mx)$$

$$x \ll 1$$

...o experimento de Michelson e Morley

$$\beta = \frac{v_{\text{orbital}}}{c} = \frac{v}{c}$$



Aproximação

$$(1 + x)^m \approx (1 + mx)$$

$$x \ll 1$$

$$\left(\frac{ct_2}{2}\right)^2 = \left(\frac{vt_2}{2}\right)^2 + l^2$$

$$\frac{t_2^2}{4}(c^2 + v^2) = l^2$$

$$t_2 = \frac{2l}{\sqrt{(c^2 + v^2)}} = \frac{2l}{c} \frac{1}{\sqrt{1 - \beta^2}}$$

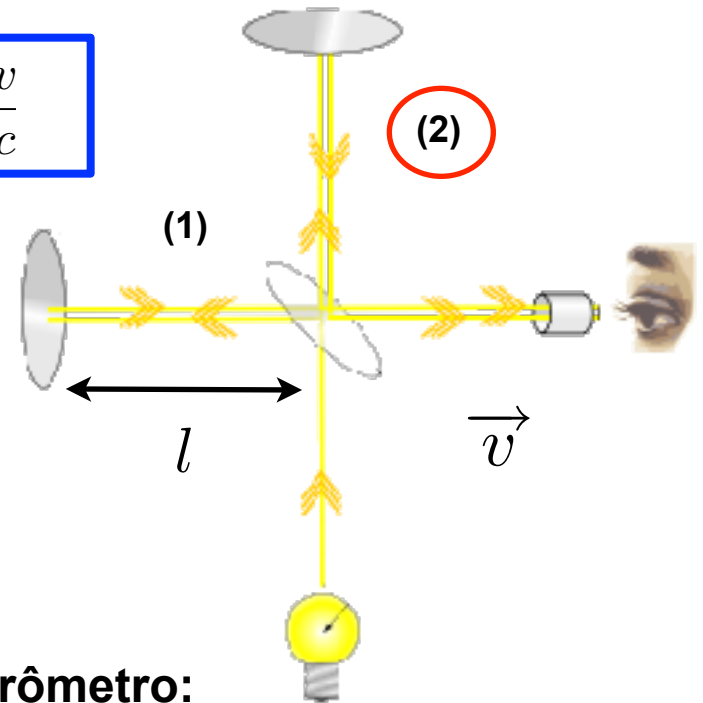
$$t_2 \approx \frac{2l}{c} \left(1 + \frac{1}{2}\beta^2\right)$$

...o experimento de Michelson e Morley

$$\beta = \frac{v_{\text{orbital}}}{c} = \frac{v}{c}$$

$$t_1 \approx \frac{2l}{c} (1 + \beta^2)$$

$$t_2 \approx \frac{2l}{c} \left(1 + \frac{1}{2} \beta^2 \right)$$



Diferença de tempo entre os braços do interferômetro:

$$\Delta T = t_1 - t_2 = \frac{l}{c} \beta^2$$

$$\bar{T} c = \lambda \longleftrightarrow \frac{\Delta T}{\bar{T}} = \frac{l \beta^2}{\lambda}$$

Usando os seguintes valores:

$$l = 11\text{m} \quad \text{Inter. Destrutiva !!}$$

$$\lambda = 600\text{nm}$$

$$\frac{\Delta T}{\bar{T}} = 0$$

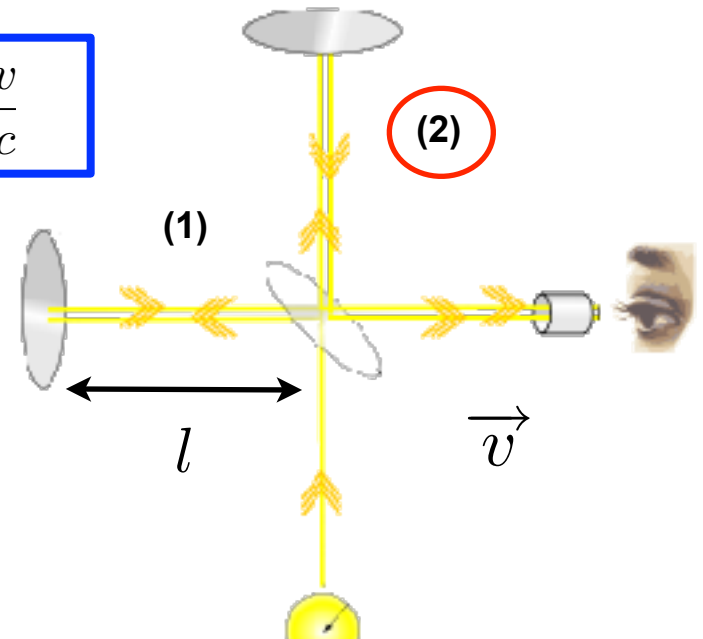
Experimental
Inter. construtiva

...o experimento de Michelson e Morley

$$\beta = \frac{v_{\text{orbital}}}{c} = \frac{v}{c}$$

$$t_1 \approx \frac{2l}{c} (1 + \beta^2)$$

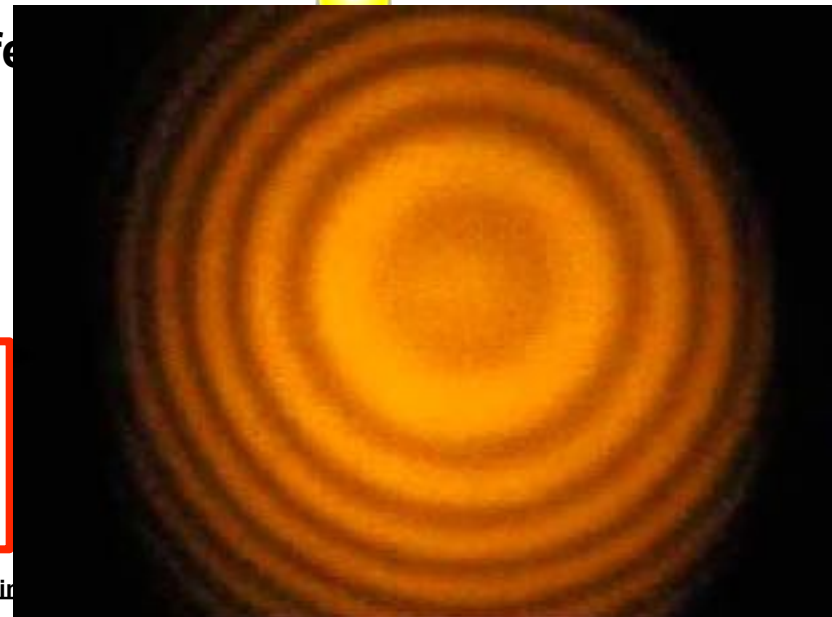
$$t_2 \approx \frac{2l}{c} \left(1 + \frac{1}{2} \beta^2 \right)$$



Diferença de tempo entre os braços do interferômetro

$$\Delta T = t_1 - t_2 = \frac{l}{c} \beta^2$$

$$\bar{T}c = \lambda \longleftrightarrow \frac{\Delta T}{\bar{T}} = \frac{l\beta^2}{\lambda}$$



...o experimento de Michelson e Morley

- A experiência foi repetida muitas vezes, com diferentes orientações da montagem. Chegando-se a conclusão que a velocidade da luz é constante e que a hipótese de um éter estacionário estava incorreta.
- Assim o princípio da relatividade aplica-se a todas as leis físicas, e as equações de Maxwell são corretas e nesse caso a mecânica newtoniana e as transformações de Galileu não podem estar corretas.

...Postulados:

(1) As leis físicas são as mesmas em todos os referenciais inerciais.

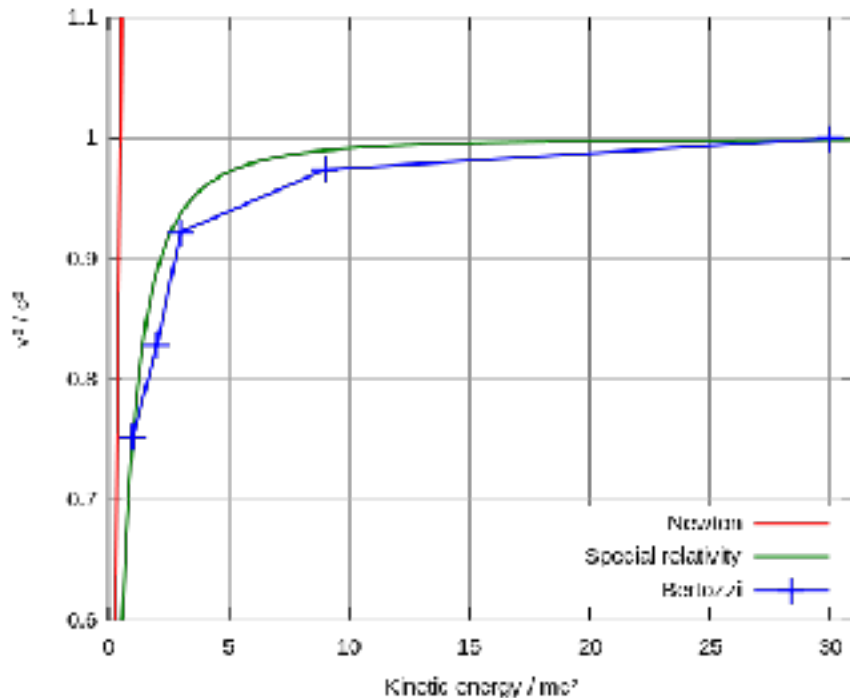
(2) A velocidade da luz no vácuo, c , é a mesma em todas as direções e em todos os referenciais inerciais, e é independente do movimento da fonte.



Esses dois princípios, porém, são incompatíveis com a mecânica newtoniana tornando necessário modificá-la. As modificações necessárias, tomando (1) e (2) como pontos de partida, foram propostas por Albert Einstein em 1905.

Velocidade Limite

https://en.wikipedia.org/wiki/Tests_of_relativistic_energy_and_momentum

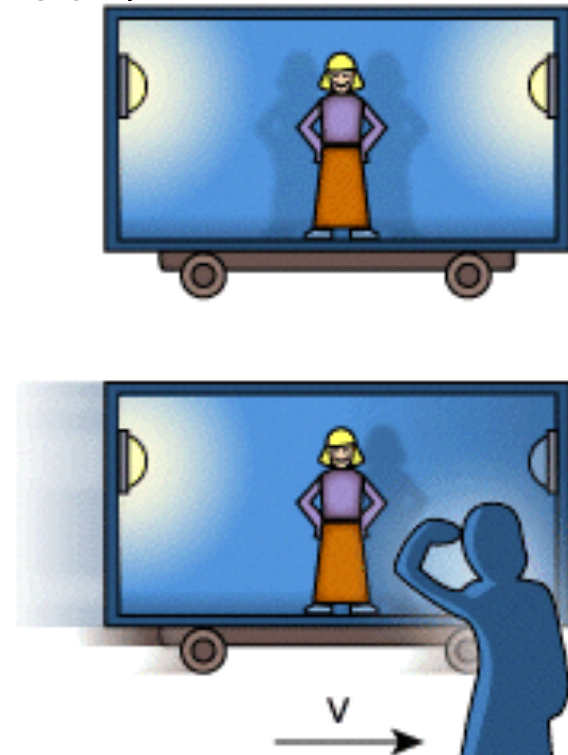


Data of the Bertozzi experiment show close agreement with special relativity. Kinetic energy of five electron runs: 0.5, 1, 1.5, 4.5, 15 MeV (or 1, 2, 3, 9, 30 in mc^2). Speed: 0.752, 0.828, 0.922, 0.974, 1.0 in c (or 0.867, 0.910, 0.960, 0.987, 1 in c^2).

...Simultaneidade

- “Se um evento 1 ocorre em P1 no instante t_1 , sendo marcado pela emissão de um sinal luminoso que parte de P1 nesse instante, e o mesmo vale para P2 em t_2 (evento 2), dizemos que estes dois eventos são simultâneos ($t_1=t_2$) quando o ponto de encontro dos dois sinais luminosos é o ponto médio do segmento P1P2.” (Definição de simultaneidade segundo Einstein)

Essa definição implica imediatamente que a simultaneidade de eventos distantes não tem caráter absoluto: dois eventos simultâneos num particular referencial S podem não ser simultâneos noutra referencial inercial S' que se move em relação a S com MRU.



...Transformação de Lorentz

- Para encontrar a transformação que substituísse a de Galileu, era conveniente ter uma imagem bastante concreta de um referencial onde se emprega a definição de Einstein de simultaneidade.
- A transformação $(x,y,z,t) \rightarrow (x',y',z',t')$ tinha de satisfazer as seguintes condições:
 - (i) Um MRU em relação a (S) também deve ser MRU em (S').
 - (ii) Para $V=0$ (V é a velocidade de S' em relação a S), a transformação deve reduzir-se a identidade.
 - (iii) Se um sinal luminoso é enviado de $O=O'$ em $t=t'=0$, a sua frente de onda deve propagar-se com velocidade c em ambos os referenciais de modo que:

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

E essa é uma transformação necessariamente linear.

...Transformação de Lorentz

$$x' = \gamma (x - vt)$$

$$t' = \left(t - \frac{v}{c^2} x \right)$$

$$y' = y$$

$$z' = z$$

Transformação inversa
obtem-se substituindo v
 $\rightarrow -v$, logo (S) se move em
relação a (S') com
velocidade $(-v)$.

$$x = \gamma (x' + vt')$$

$$t = \left(t' + \frac{v}{c^2} x' \right)$$

$$y = y'$$

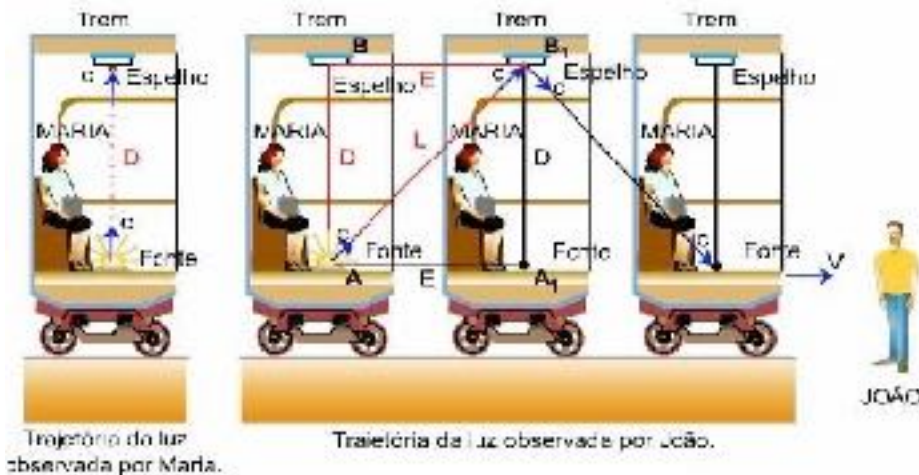
$$z = z'$$

Velocidades baixas: (vale a mecânica clássica)

$v \rightarrow c$: dominam os efeitos relativísticos

... Efeitos cinemáticos da TL:

1) Dilatação do tempo:



$$\Delta t_0 = \frac{2D}{c}$$

Por Pitágoras chega-se que

$$\Delta t^2 = \left(\frac{2D}{c}\right)^2 \left(\frac{1}{1 - \frac{v^2}{c^2}}\right) \Rightarrow \Delta t = \gamma \cdot \Delta t_0$$

onde

$$\gamma = \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}$$

que é o fator de Lorentz.

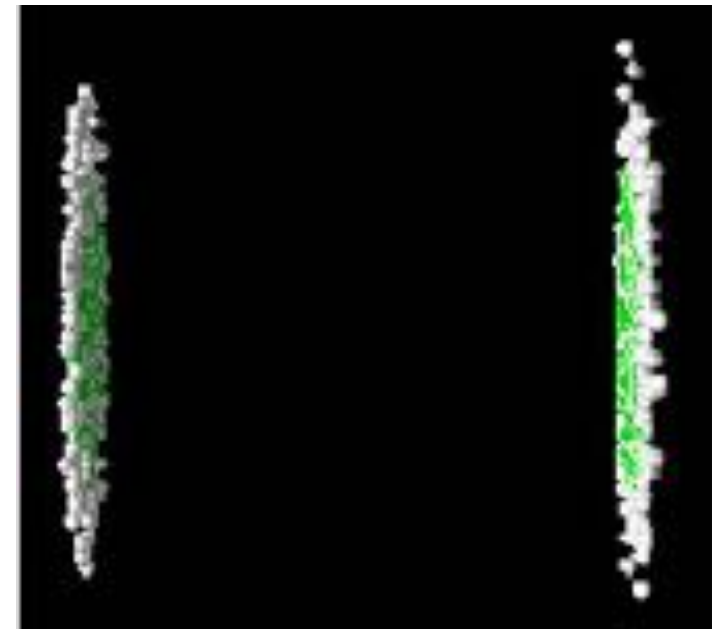
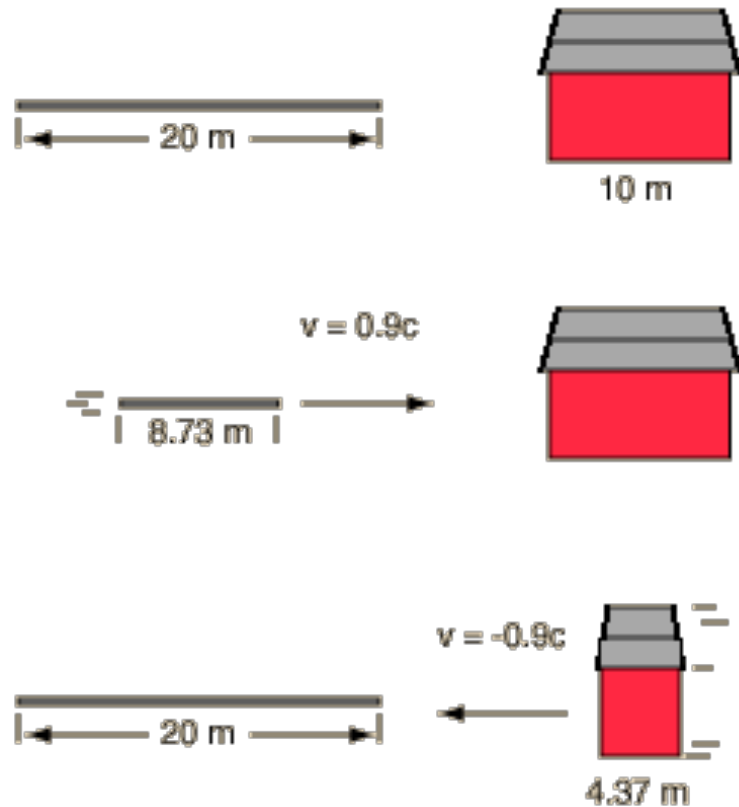
O tempo não é mais absoluto
depende do referencial!!!

... Efeitos cinemáticos da TL:

2) Contração do Espaço:

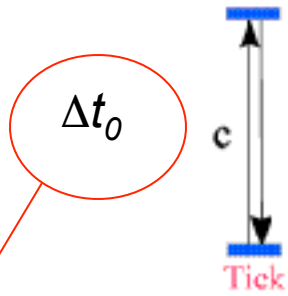
$$L = \frac{L_0}{\gamma}$$
$$L = L_0 \sqrt{1 - \beta^2}$$
$$\beta = \frac{v}{c}$$

Ocorre com os núcleos colidindo a altas energias:



Aplicações

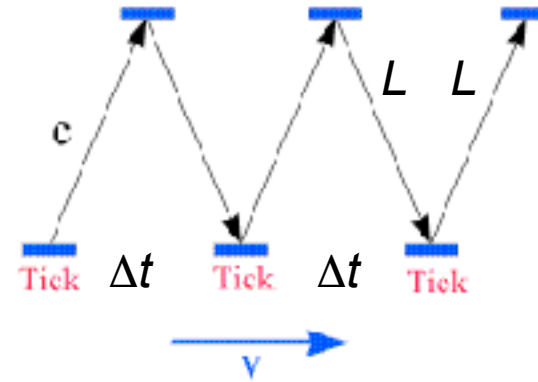
A relatividade do tempo



Tempo próprio

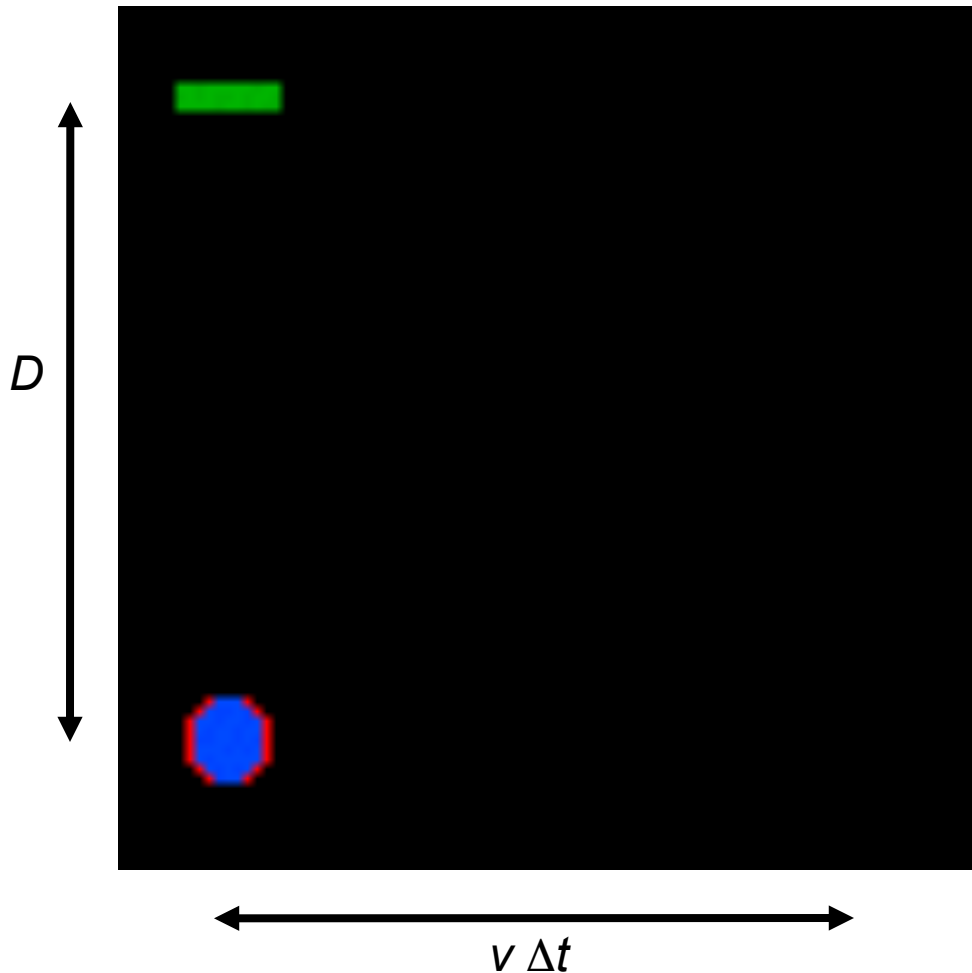


Mesmas coordenadas espaciais



Tempo ← → Espaço

A relatividade do tempo



$$\Delta t_0 = \frac{2D}{c}$$

$$\Delta t = \frac{2L}{c}$$

$$L^2 = D^2 + \left(\frac{v\Delta t}{2}\right)^2$$

$$\Delta t = \frac{\Delta t_0}{\sqrt{1 - (v/c)^2}}$$

O fator de Lorentz e o parâmetro de velocidade

$$\gamma = \frac{1}{\sqrt{1 - \beta^2}} = \frac{1}{\sqrt{1 - (v/c)^2}}$$

Fator de Lorentz

Parâmetro de velocidade (% c)

$$\beta < 1 \Rightarrow \gamma > 1$$

Portanto:

$$\Delta t = \gamma \Delta t_0$$

(dilatação temporal)

Exercícios e Problemas

3E. O tempo médio de vida de múons estacionários é de $2,2 \mu\text{s}$. O tempo médio de vida dos múons de alta velocidade produzidos pelos raios cósmicos é de $16 \mu\text{s}$ no referencial da Terra. Determine a velocidade em relação à Terra dos múons produzidos pelos raios cósmicos.

Exercícios e Problemas

$$\Delta t = \gamma \Delta t_0 \quad \Rightarrow \quad \gamma = \frac{\Delta t}{\Delta t_0}$$

$$\gamma = \frac{1}{\sqrt{1 - \beta^2}} = \frac{1}{\sqrt{1 - (v/c)^2}}$$

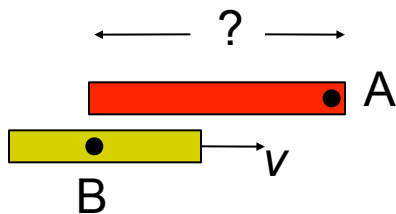
$$\frac{\Delta t}{\Delta t_0} = \frac{1}{\sqrt{1 - (v/c)^2}} \quad \Rightarrow \quad v = c \sqrt{1 - \left(\frac{\Delta t_0}{\Delta t}\right)^2}$$

$$v = 2,998 \times 10^8 \sqrt{1 - \left(\frac{2,2}{16}\right)^2} \quad \Rightarrow \quad v = 2,9695 \times 10^8 \text{ m/s}$$

A relatividade das distâncias

Medidas de comprimento de um corpo:

- Em repouso: coordenadas das extremidades
- Em movimento: simultaneamente (em nosso ref.)



$$L_0 = v \Delta t$$

(observador em repouso A)

$$L = v \Delta t_0$$

(observador em movimento B)

$$\frac{L}{L_0} = \frac{v \Delta t_0}{v \Delta t} = \frac{1}{\gamma}$$

A contração das distâncias

$$L = L_0 \sqrt{1 - \beta^2} = \frac{L_0}{\gamma}$$

(contração das distâncias)

Comprimento
próprio

Exercícios e Problemas

12P. (a) Uma pessoa seria capaz, em princípio, de viajar da Terra até o centro da galáxia (que está a cerca de 23000 anos-luz de distância) em um tempo de vida normal? Explique por quê, levando em conta a dilatação dos tempos ou a contração das distâncias. (b) Com que velocidade constante a pessoa teria que viajar para fazer a viagem em 30 anos (tempo próprio)?

Exercícios e Problemas

$$(b) \quad L = L_0 \sqrt{1 - \beta^2} = \frac{L_0}{\gamma}$$

$$L_0 = 23000 \text{anos} - \text{luz} = 23000c$$

$$\Delta t_0 = 30 \text{anos}$$

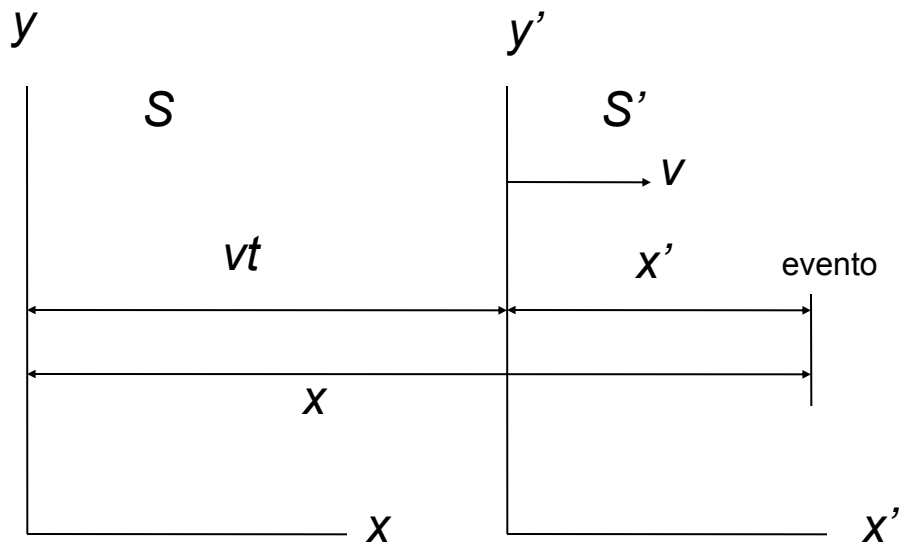
$$v = \frac{L_0}{\Delta t} \Rightarrow \Delta t = \frac{L_0}{v}$$

$$\Delta t = \gamma \Delta t_0 \Rightarrow \frac{L_0}{v} = \gamma \Delta t_0 \Rightarrow \gamma v = \frac{L_0}{\Delta t_0}$$

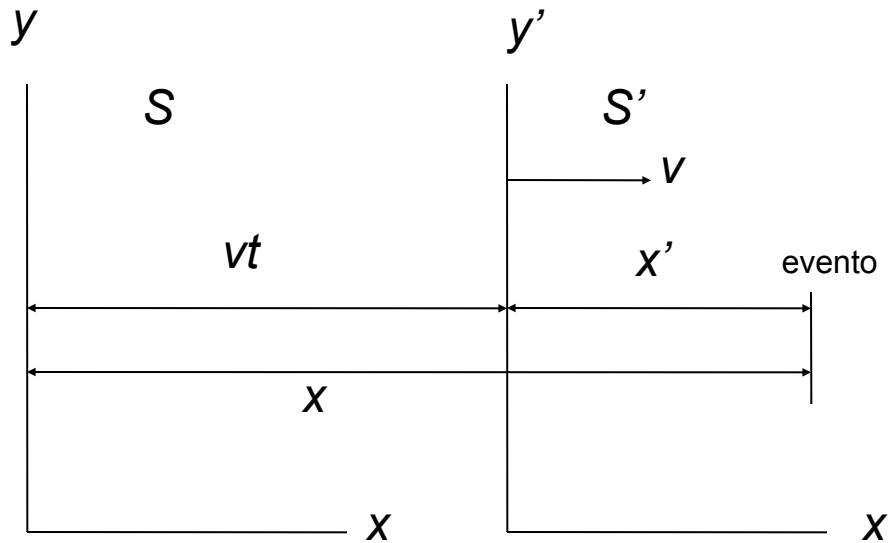
$$\frac{v}{\sqrt{1 - \beta^2}} = \frac{L_0}{\Delta t_0} \Rightarrow \frac{\beta}{\sqrt{1 - \beta^2}} = \frac{L_0/c}{\Delta t_0}$$

$$\beta \approx 0,9999991494$$

A transformação de Lorentz



As equações de transformação de Galileu

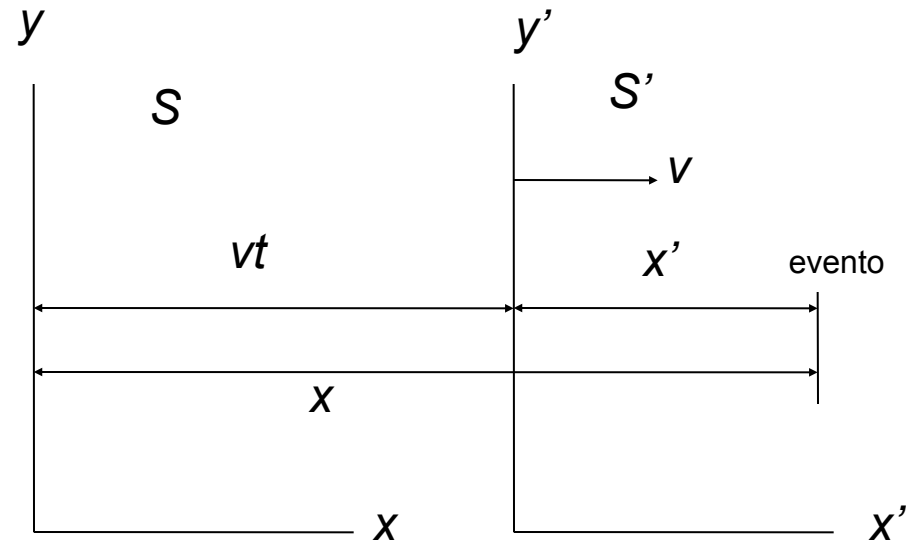


$$\begin{cases} x' = x - vt \\ t' = t \end{cases}$$

Válidas para baixas velocidades

As equações de transformação de Lorentz

$$\begin{cases} x' = \gamma(x - vt) \\ y' = y \\ z' = z \\ t' = \gamma(t - vx/c^2) \end{cases}$$



Válidas para qualquer velocidade fisicamente possível

Para pares de eventos

$$\begin{cases} \Delta x = \gamma(\Delta x' + v\Delta t') \\ \Delta t = \gamma(\Delta t' + v\Delta x'/c^2) \end{cases}$$

$$\begin{cases} \Delta x' = \gamma(\Delta x - v\Delta t) \\ \Delta t' = \gamma(\Delta t - v\Delta x/c^2) \end{cases}$$

O referencial S' está se movendo com velocidade v em relação ao referencial S .

Verificação

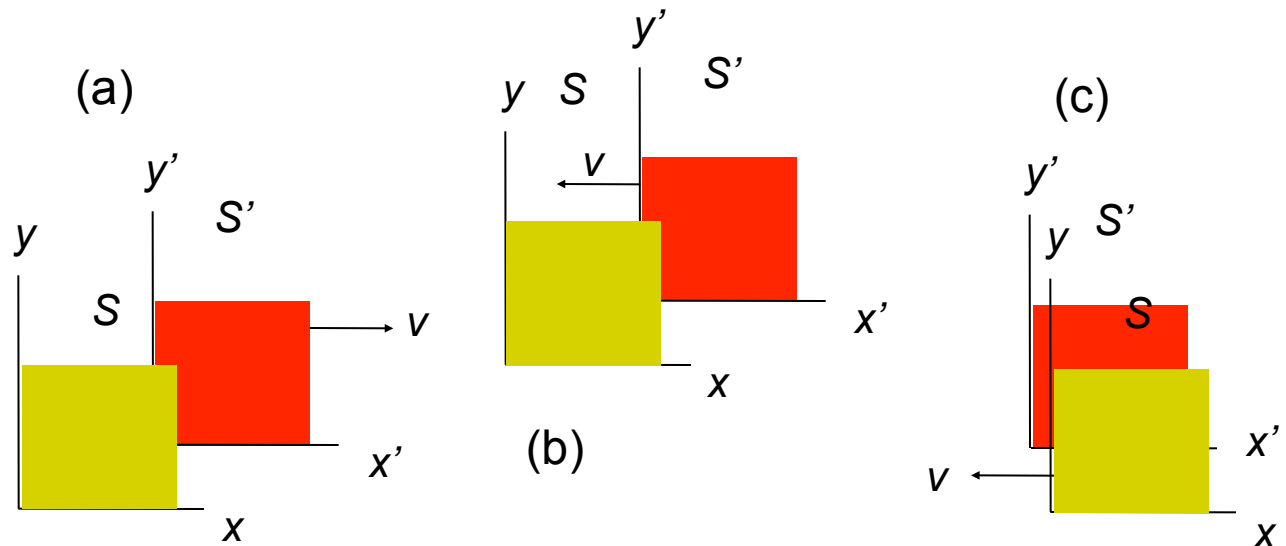
As figuras abaixo mostram três situações nas quais um referencial $x'y'$ e um referencial xy estão em movimento relativo ao longo da direção comum dos eixos x e x' , como indica o vetor velocidade associado a um dos referenciais. Em cada situação, se tomarmos o referencial $x'y'$ como estacionário, o parâmetro v das equações anteriores será um número positivo ou negativo?

$$\Delta x = \gamma(\Delta x' + v\Delta t')$$

$$\Delta t = \gamma(\Delta t' + v\Delta x'/c^2)$$

$$\Delta x' = \gamma(\Delta x - v\Delta t)$$

$$\Delta t' = \gamma(\Delta t - v\Delta x/c^2)$$



Verificação

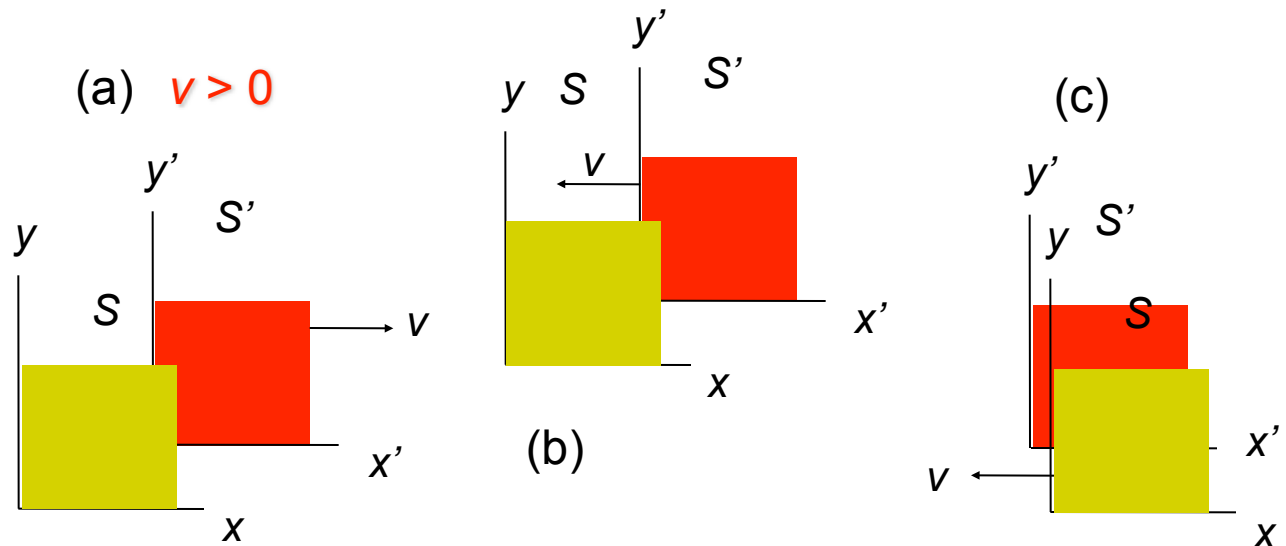
As figuras abaixo mostram três situações nas quais um referencial $x'y'$ e um referencial xy estão em movimento relativo ao longo da direção comum dos eixos x e x' , como indica o vetor velocidade associado a um dos referenciais. Em cada situação, se tomarmos o referencial $x'y'$ como estacionário, o parâmetro v das equações anteriores será um número positivo ou negativo?

$$\Delta x = \gamma(\Delta x' + v\Delta t')$$

$$\Delta t = \gamma(\Delta t' + v\Delta x'/c^2)$$

$$\Delta x' = \gamma(\Delta x - v\Delta t)$$

$$\Delta t' = \gamma(\Delta t - v\Delta x/c^2)$$



Verificação

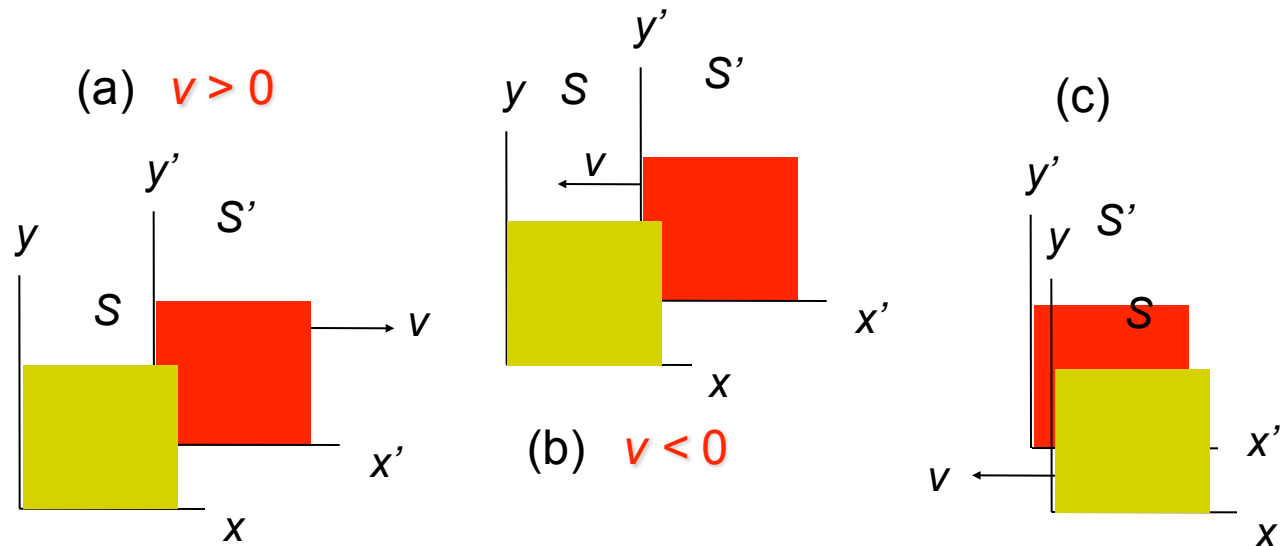
As figuras abaixo mostram três situações nas quais um referencial $x'y'$ e um referencial xy estão em movimento relativo ao longo da direção comum dos eixos x e x' , como indica o vetor velocidade associado a um dos referenciais. Em cada situação, se tomarmos o referencial $x'y'$ como estacionário, o parâmetro v das equações anteriores será um número positivo ou negativo?

$$\Delta x = \gamma(\Delta x' + v\Delta t')$$

$$\Delta t = \gamma(\Delta t' + v\Delta x'/c^2)$$

$$\Delta x' = \gamma(\Delta x - v\Delta t)$$

$$\Delta t' = \gamma(\Delta t - v\Delta x/c^2)$$



Verificação

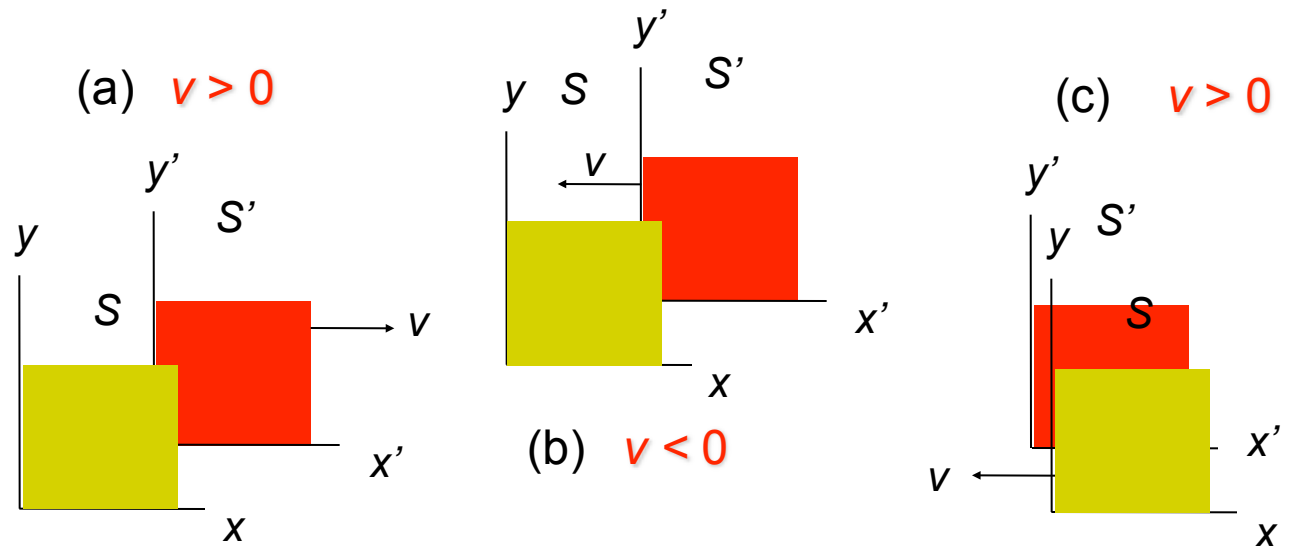
As figuras abaixo mostram três situações nas quais um referencial $x'y'$ e um referencial xy estão em movimento relativo ao longo da direção comum dos eixos x e x' , como indica o vetor velocidade associado a um dos referenciais. Em cada situação, se tomarmos o referencial $x'y'$ como estacionário, o parâmetro v das equações anteriores será um número positivo ou negativo?

$$\Delta x = \gamma(\Delta x' + v\Delta t')$$

$$\Delta t = \gamma(\Delta t' + v\Delta x'/c^2)$$

$$\Delta x' = \gamma(\Delta x - v\Delta t)$$

$$\Delta t' = \gamma(\Delta t - v\Delta x/c^2)$$



Algumas conseqüências

Simultaneidade

Dois eventos simultâneos em locais diferentes em S' :

$$\Delta t' = 0 \quad ; \quad \Delta x' \neq 0$$

Já em S :

$$\Delta t = \gamma \left(\Delta t' + \frac{v \Delta x'}{c^2} \right)$$

$$\Rightarrow \Delta t = \gamma \frac{v \Delta x'}{c^2}$$

Algumas conseqüências

Dilatação dos tempos

Dois eventos no mesmo local e em ocasiões diferentes em S' :

$$\Delta x' = 0 \quad ; \quad \Delta t' \neq 0$$

Já em S :

$$\Delta t = \gamma \left(\Delta t' + \frac{v \Delta x'}{c^2} \right)$$

$$\Rightarrow \Delta t = \gamma \Delta t'$$

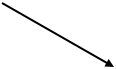
Algumas conseqüências

Contração das distâncias

Régua em repouso em S' , com comprimento $\Delta x'$.

Medidas simultâneas em S , i. e., Δt é o comprimento da régua:

Como:


$$\Delta t = 0$$

$$\Delta x' = \gamma(\Delta x - v\Delta t)$$

$$\Rightarrow \Delta x = \frac{\Delta x'}{\gamma}$$

Exercícios e Problemas

38.13P. Um astronauta parte da Terra e viaja com uma velocidade de $0,99c$ em direção a estrela Vega, que está a 26 anos-luz de distância. Quanto tempo terá passado, de acordo com os relógios da Terra, (a) quando o astronauta chegar a Vega e (b) quando os observadores terrestres receberem a notícia de que o astronauta chegou a Vega? (c) Qual é a diferença entre o tempo de viagem de acordo com os relógios da Terra e o tempo de viagem de acordo com o relógio de bordo?

Exercícios e Problemas

(a) No mesmo referencial inercial:

$$\Delta t = \frac{\Delta x}{v} = \frac{26\text{anos } c}{0,99c} \approx 26,26\text{anos}$$

(b) Supondo que seja enviado um sinal de rádio, este viaja a c de volta:

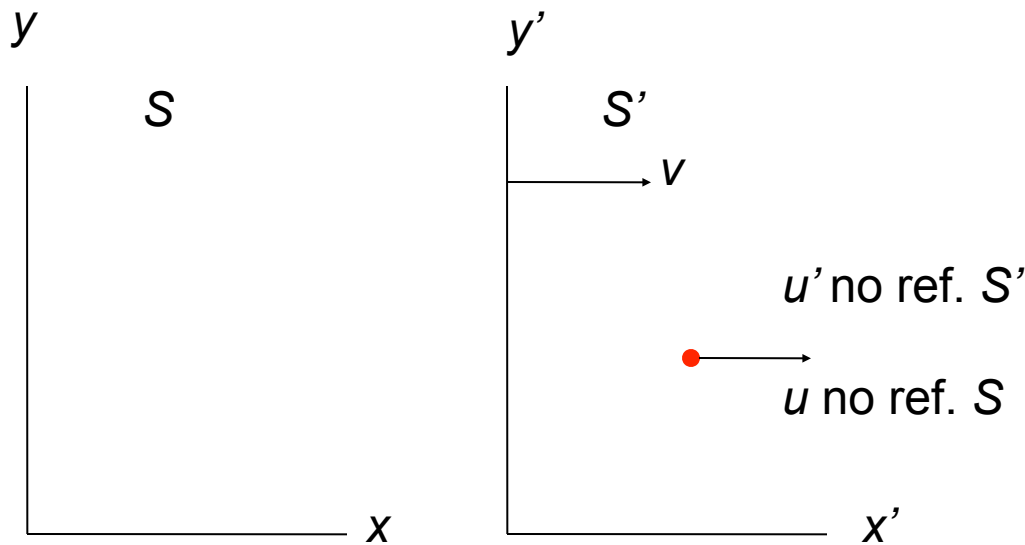
$$\Delta t_s = 26,26\text{anos} + 26\text{anos} = 52,26\text{anos}$$

(c) Temos que calcular o tempo próprio:

$$\Delta t_0 = \frac{\Delta t}{\gamma} \Rightarrow \Delta t_0 = \frac{\Delta t}{\frac{1}{\sqrt{1-\beta^2}}} = \Delta t \sqrt{1 - (v/c)^2}$$

$$\Delta t_0 = \Delta t \sqrt{1 - (0,99)^2} \approx 0,1411 \Delta t \approx 3,7\text{anos}$$

A relatividade das velocidades



Partícula emite 2 sinais separados no tempo. Observador mede dist. e tempo, relacionados por:

$$\begin{cases} \Delta x = \gamma(\Delta x' + v\Delta t') \\ \Delta t = \gamma(\Delta t' + v\Delta x'/c^2) \end{cases}$$

A relatividade das velocidades

Dividindo:

$$\frac{\Delta x}{\Delta t} = \frac{\Delta x' + v\Delta t'}{\Delta t' + v\Delta x'/c^2}$$

Ou:

$$\frac{\Delta x}{\Delta t} = \frac{\Delta x'/\Delta t' + v}{1 + v(\Delta x'/\Delta t')/c^2}$$

Fazendo:

$$\Delta t; \Delta x; \Delta t'; \Delta x' \rightarrow 0$$

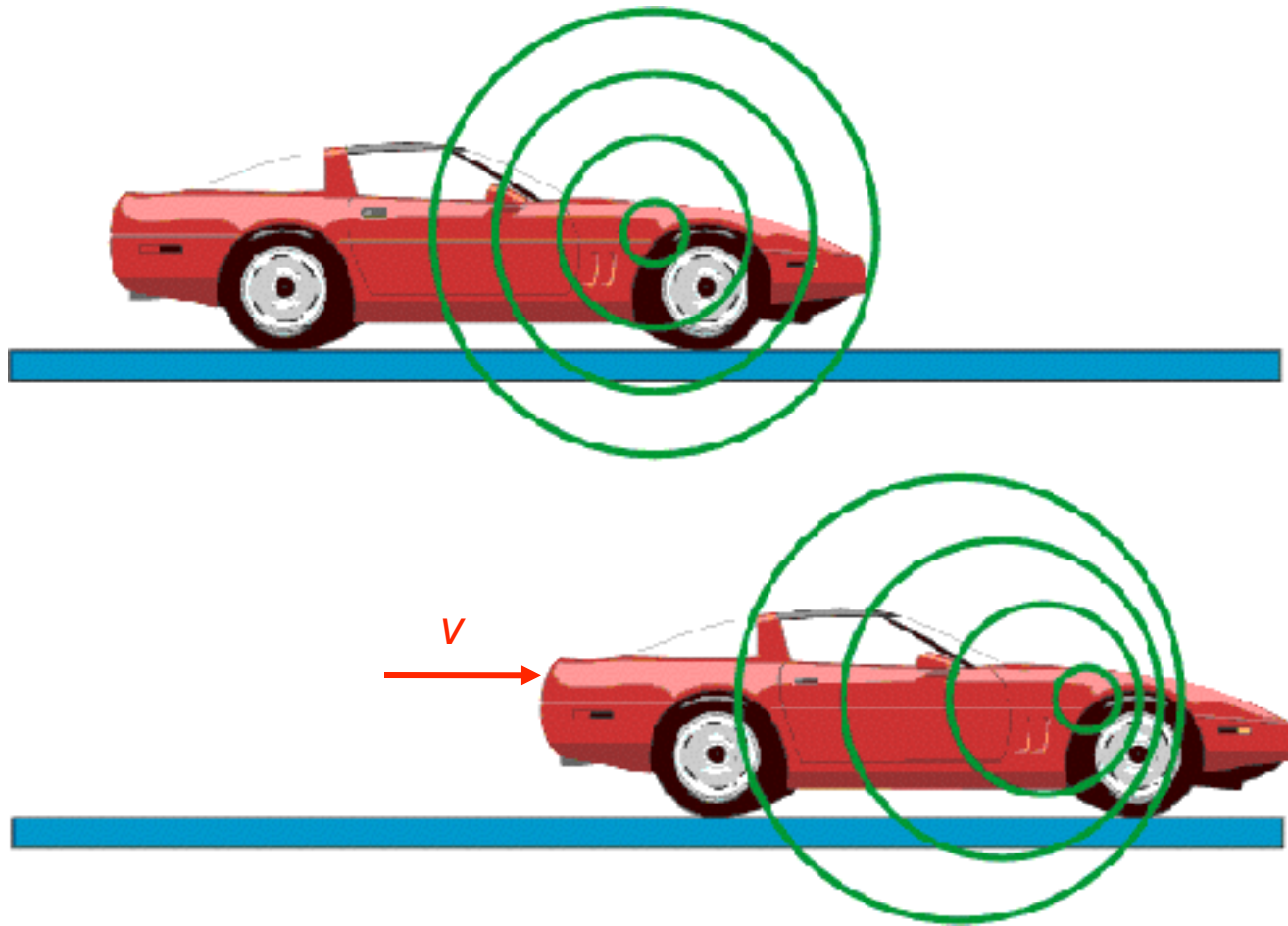
Temos:

$$u = \frac{u' + v}{1 + u'v/c^2}$$

(transformação relativística das velocidades)

O efeito Doppler

Para o som:



O efeito Doppler para a luz

lembrem-se do 2o. Postulado:

“A velocidade da luz no vácuo tem o mesmo valor c em todas as direções e em todos os referenciais inerciais.”

Apenas a frequência muda. Importante é apenas veloc. entre fonte e detector

$$f = f_0 \sqrt{\frac{1 - \beta}{1 + \beta}}$$

↓
Frequência própria

(fonte e detector se afastando)

$$f = f_0 \sqrt{\frac{1 + \beta}{1 - \beta}}$$

(fonte e detector se aproximando)

Exercícios e Problemas

31P. Uma espaçonave está se afastando da Terra a uma velocidade de $0,20c$. Uma fonte luminosa na popa da nave parece azul ($\lambda=450\text{ nm}$) para os passageiros. Que cor teria a fonte para um observador terrestre que estivesse assistindo à partida da nave?

Exercícios e Problemas

31P. Uma espaçonave está se afastando da Terra a uma velocidade de $0,20c$. Uma fonte luminosa na popa da nave parece azul ($\lambda=450\text{ nm}$) para os passageiros. Que cor teria a fonte para um observador terrestre que estivesse assistindo à partida da nave?

Comp. de onda próprio

$$f = f_0 \sqrt{\frac{1 - \beta}{1 + \beta}} \Rightarrow \frac{c}{\lambda} = \frac{c}{\lambda_0} \sqrt{\frac{1 - \beta}{1 + \beta}}$$

(fonte e detector se afastando)

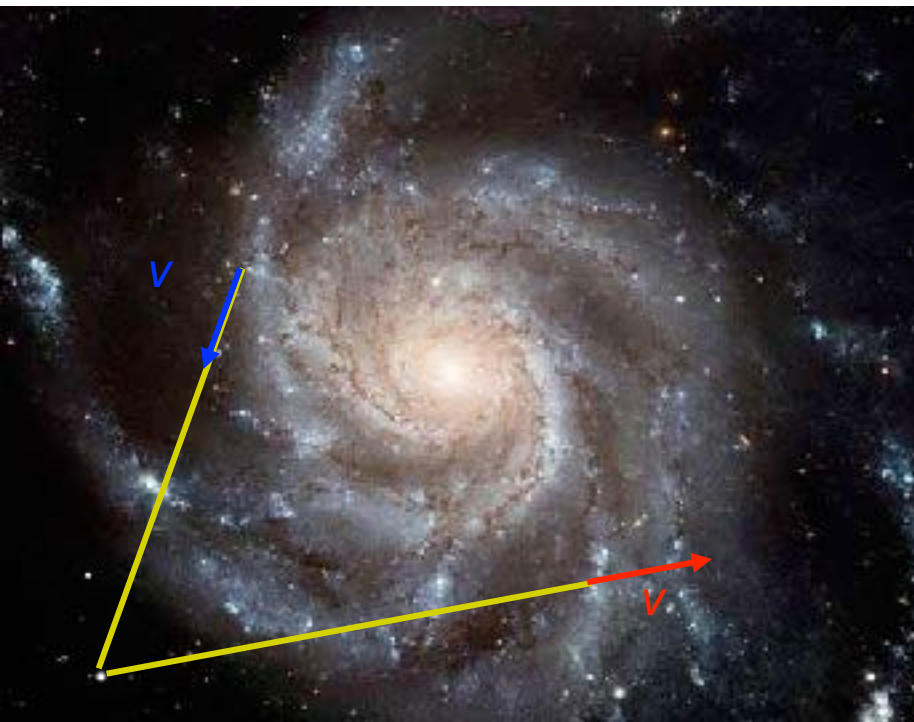
$$\lambda = \lambda_0 \sqrt{\frac{1 + \beta}{1 - \beta}} = 450 \sqrt{\frac{1 + 0,2}{1 - 0,2}} \approx 551\text{ nm}$$



Amarelo-esverdeado

O efeito Doppler para a luz

Na astronomia, velocidade radial pequena:



$$f = f_0(1 \pm \beta)$$

$$\frac{c}{\lambda} = \frac{c}{\lambda_0} \left(1 \pm \frac{v}{c}\right)$$

Comp. de onda próprio

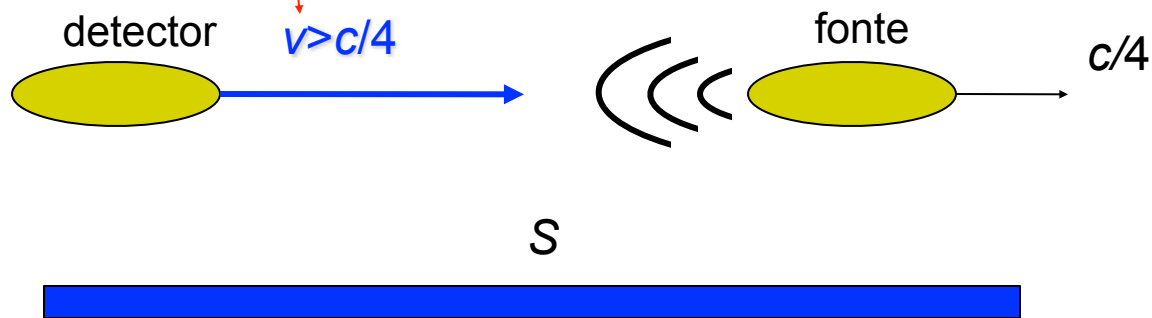
Ou:

$$v = \frac{\Delta \lambda}{\lambda} c$$

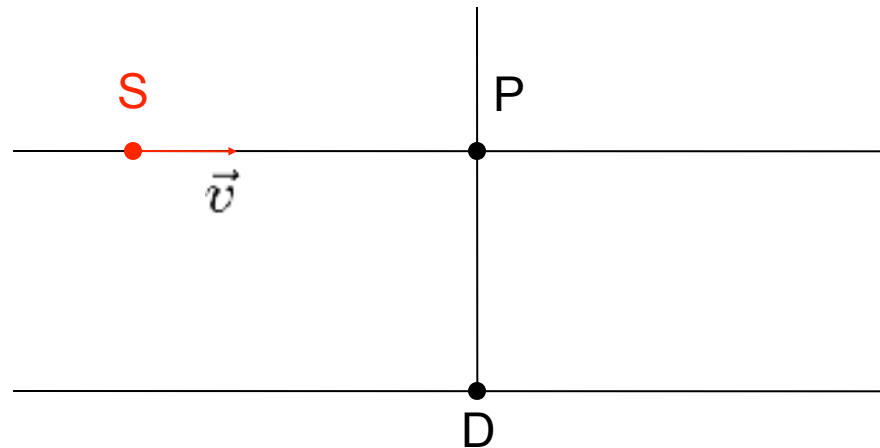
Deslocamento Doppler

Verificação

A figura mostra uma fonte que emite luz de frequência própria f_0 enquanto se move para a direita com velocidade $c/4$ em relação ao referencial S. A figura também mostra um detector de luz, que mede uma frequência $f > f_0$ para a luz detectada. (a) O detector está se movendo para a esquerda ou para a direita? (b) A velocidade do detector em relação ao referencial S é maior que $c/4$, menor que $c/4$ ou igual a $c/4$?



Efeito Doppler transversal



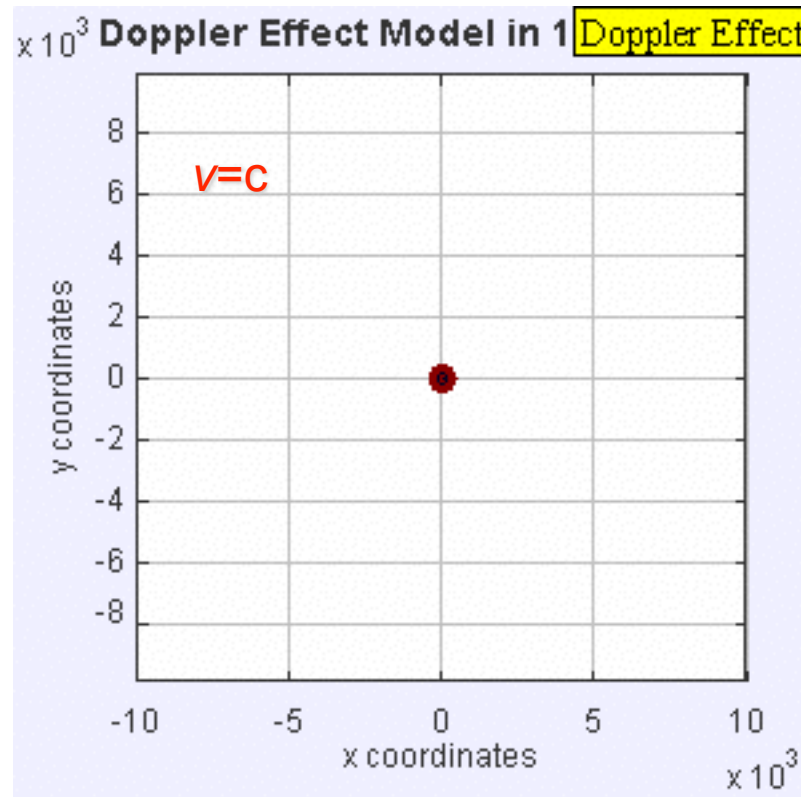
Dilatação dos tempos:

$$T = \gamma T_0 = \frac{T_0}{\sqrt{1 - \beta^2}}$$

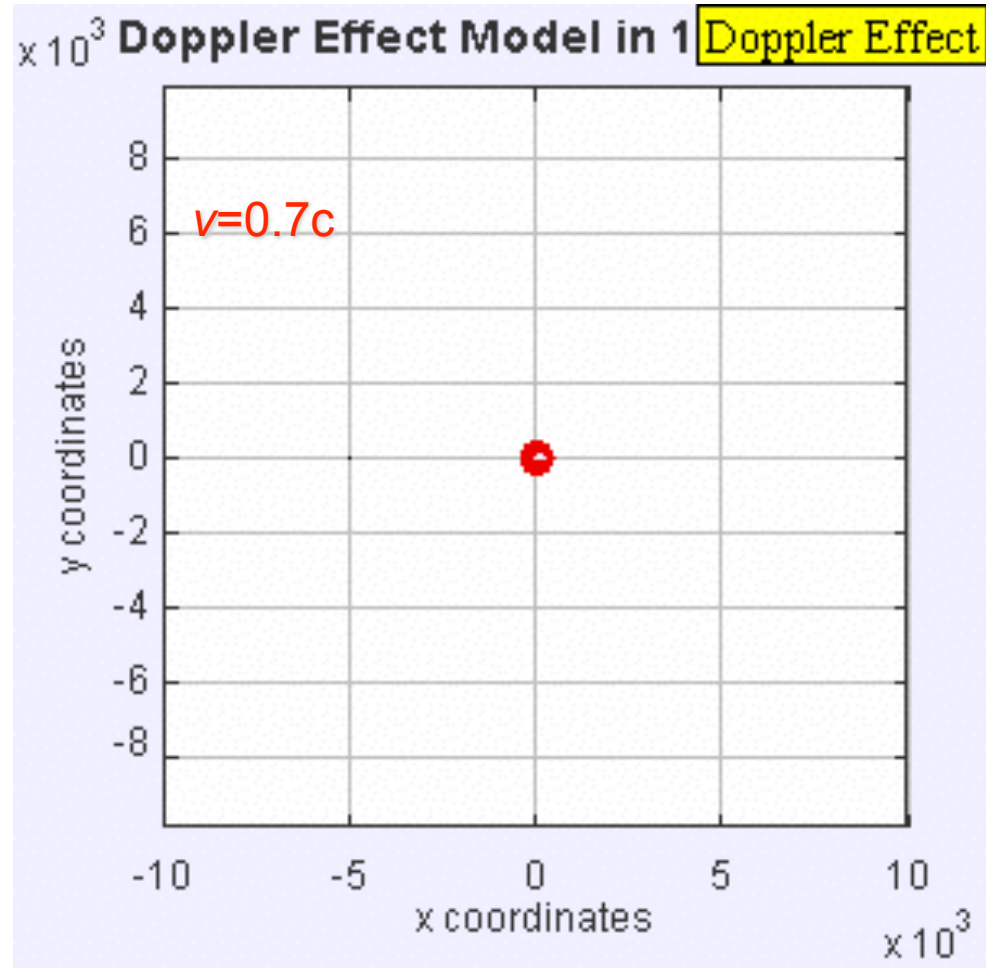
Como $T=1/f$:

$$\Rightarrow f = f_0 \sqrt{1 - \beta^2} \quad (\text{efeito Doppler transversal})$$

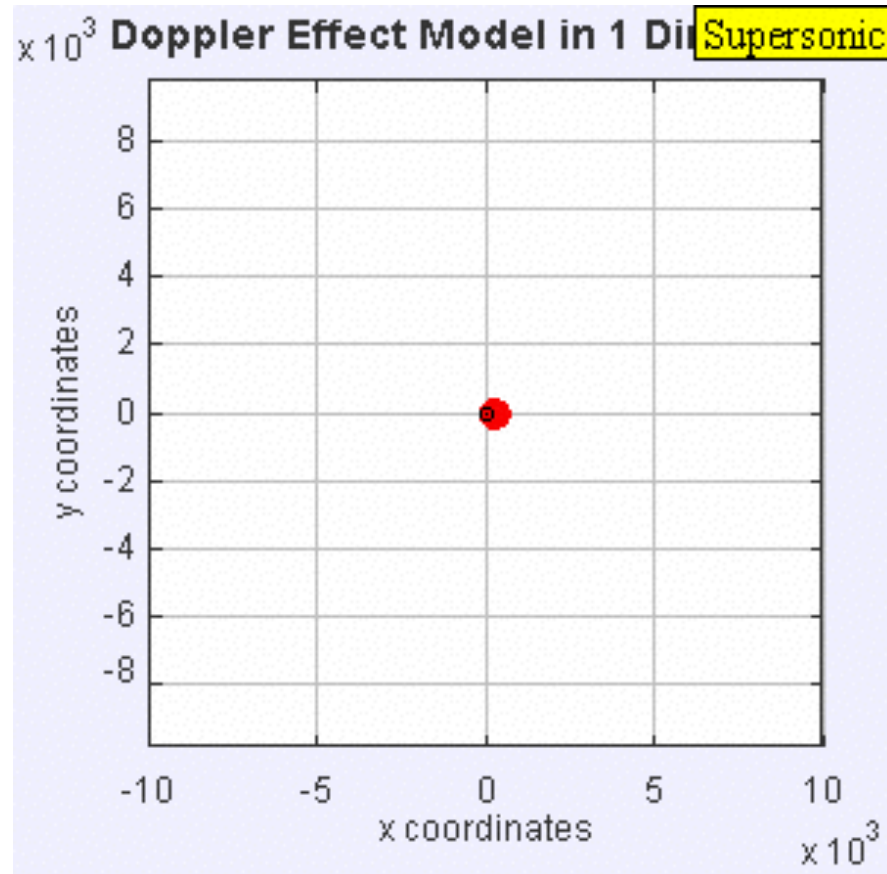
Exemplos de Efeito Doppler ($f = f_0$)



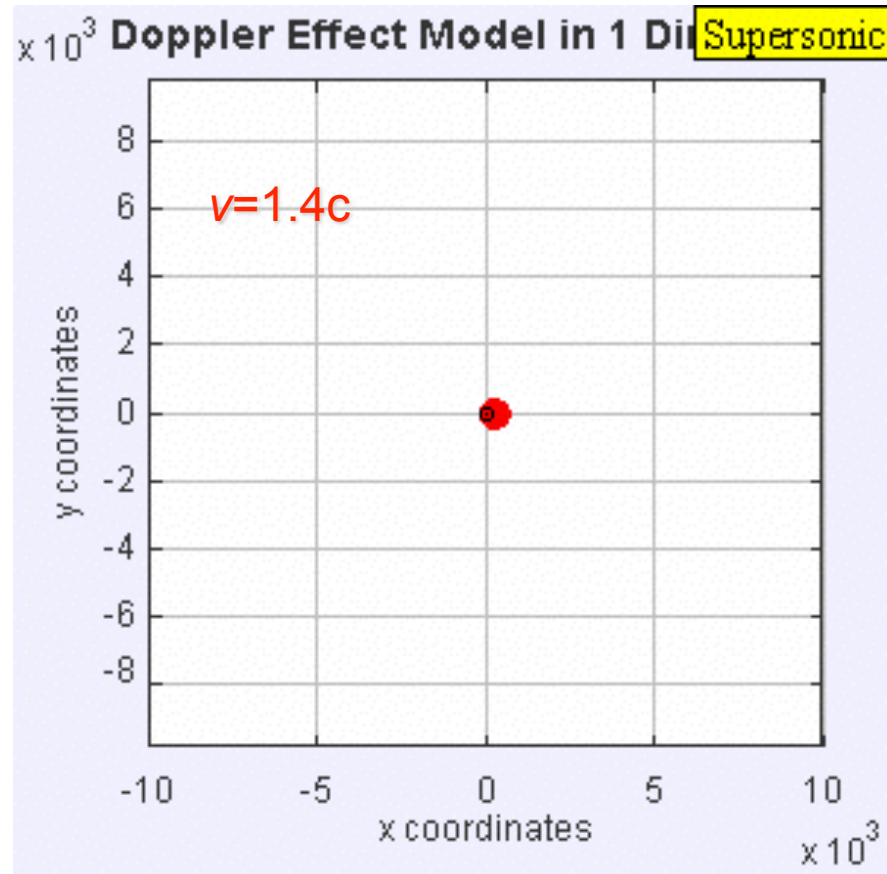
Exemplos de Efeito Doppler ($f = 0.59f_0$)



Exemplos de Efeito Doppler ($f = 0.42f_0$)



Exemplos de Efeito Doppler ($f = 0.42f_0$)



Exemplos de Efeito Doppler ($v > 300 \text{ m/s}$)



Uma nova interpretação do momento

Uma nova interpretação do momento

$$p = mv = m \frac{\Delta x}{\Delta t} \quad (\text{momento clássico})$$

$$p = m \frac{\Delta x}{\Delta t_0} \quad (\text{nova definição})$$

$$p = m \frac{\Delta x}{\Delta t_0} = m \frac{\Delta x}{\Delta t} \frac{\Delta t}{\Delta t_0} = m \frac{\Delta x}{\Delta t} \gamma$$

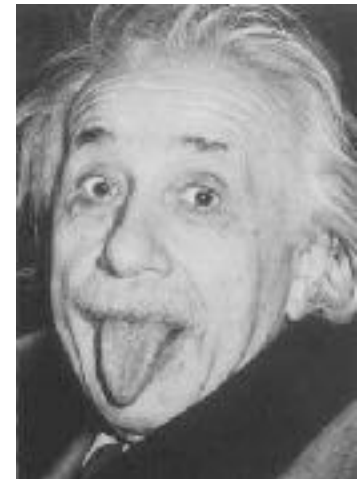
$$\vec{p} = \gamma m \vec{v} \quad (\text{momento relativístico})$$

Uma nova interpretação da energia

Massa como forma de energia

$$E_0 = mc^2$$

Energia de repouso



| Corpo | Massa(Kg) | Energia equivalente | |
|---------------------|------------------------|--------------------------|---------------|
| Eletron | $9,11 \times 10^{-31}$ | $8,19 \times 10^{-14}$ J | (= 511 keV) |
| Proton | $1,67 \times 10^{-27}$ | $1,50 \times 10^{-10}$ J | (= 938 MeV) |
| Atomo de uranio | $3,95 \times 10^{-25}$ | $3,55 \times 10^{-8}$ J | (= 225 GeV) |
| Particula de poeira | 1×10^{-13} | 1×10^4 J | (= 2 kcal) |
| Moeda pequena | $3,1 \times 10^{-3}$ | $2,8 \times 10^{14}$ J | (= 78 GW · h) |

Unidades práticas

Unidade de massa atômica:

$$1 \text{ u} = 1,66 \times 10^{-27} \text{ kg}$$

Elétron-volt:

$$1 \text{ eV} = 1,60 \times 10^{-19} \text{ J}$$

c^2 :

$$c^2 = 9,315 \times 10^8 \text{ eV/u} = 9,315 \times 10^5 \text{ keV/u} = 931,5 \text{ MeV/u}$$

Energia total (supondo $E_{\text{pot}}=0$)

$$E = E_0 + K = mc^2 + K$$

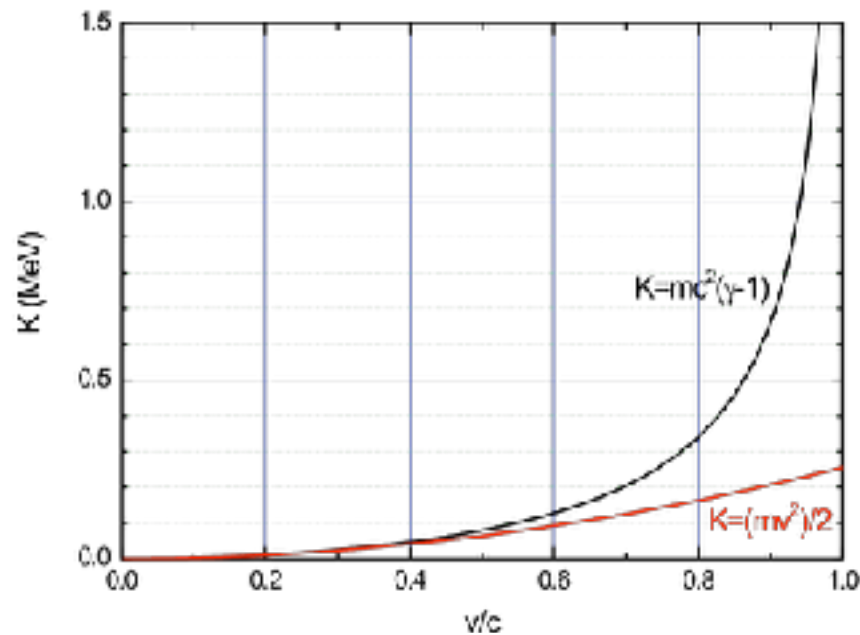
$$E = \gamma mc^2$$

“A energia total E de um *sistema isolado* não pode mudar.”

$$Q = -\Delta M c^2$$

Energia cinética

$$K = E - mc^2 = mc^2(\gamma - 1)$$

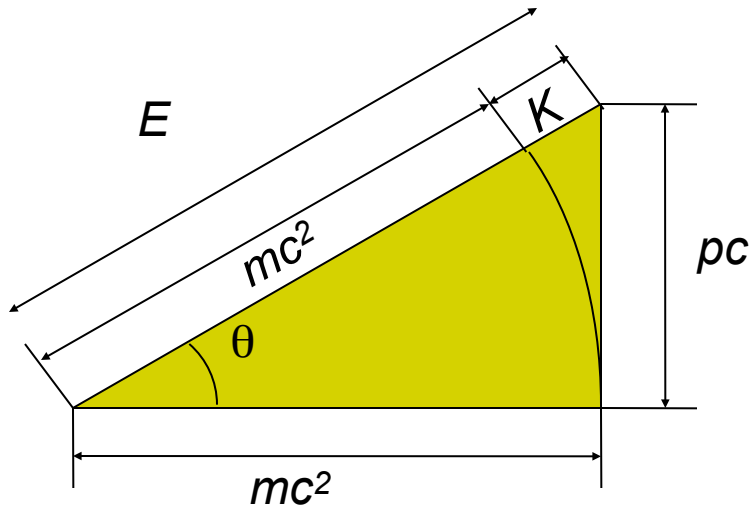


Momento e energia cinética

$$\left. \begin{array}{l} K = mc^2(\gamma - 1) \\ p = \gamma mv \end{array} \right\} \Rightarrow (pc)^2 = K^2 + 2Kmc^2$$

Ou:

$$E^2 = (pc)^2 + (mc^2)^2$$



$$\text{sen } \theta = \beta$$

$$\text{cos } \theta = 1/\gamma$$

Verificação

(a) A energia cinética de um elétron de 1 GeV é maior, menor ou igual a de um próton de 1 GeV? (b) Repita o item (a) para a energia total.

(a) igual, pois o termo “de ... GeV” significa de energia cinética.

(b) Energias de repouso

Elétron: 511 keV , Próton: 938 MeV

Como a energia total é:

$$E = E_0 + K = mc^2 + K$$

$$E_{\text{eletron}} < E_{\text{proton}}$$

Exercícios e Problemas

38.44P. O tempo de vida médio dos múons em repouso é de $2,20 \mu\text{s}$. As medidas dos múons produzidos em um acelerador de partículas mostram que eles têm um tempo de vida de $6,90 \mu\text{s}$. Determine (a) a velocidade, (b) a energia cinética e (c) o momento destes múons no referencial do laboratório. A massa de um múon é de 207 vezes maior que a do elétron.

Sabemos:

$$\Delta t_0 = 2,20 \mu\text{s}$$

$$\Delta t = 6,90 \mu\text{s}$$

$$m_\mu = 207 m_e$$

(a)

$$\Delta t = \gamma \Delta t_0 \Rightarrow \gamma = \frac{\Delta t}{\Delta t_0}$$

$$\gamma = \frac{1}{\sqrt{1 - \beta^2}} = \frac{1}{\sqrt{1 - (v/c)^2}}$$

$$\frac{\Delta t}{\Delta t_0} = \frac{1}{\sqrt{1 - (v/c)^2}} \Rightarrow v = c \sqrt{1 - \left(\frac{\Delta t_0}{\Delta t}\right)^2}$$

$$v = 2,998 \times 10^8 \sqrt{1 - \left(\frac{2,2}{6,90}\right)^2} \Rightarrow v = 2,8415 \times 10^8 \text{ m/s}$$

(b)

$$K = mc^2(\gamma - 1)$$

$$m_\mu = 207 m_e = 0,1136 \text{ u}$$

$$c^2 = 9,315 \times 10^8 \text{ eV/u}$$

$$\gamma = \frac{\Delta t}{\Delta t_0} = 3,1364$$

$$K = mc^2(\gamma - 1) = 0,1136 \cdot 9,315 \times 10^8 (3,1364 - 1) \approx 226 \text{ MeV}$$

(c) $p = \gamma m v$

$$\gamma = \frac{\Delta t}{\Delta t_0} = 3,1364$$

$$m_{\mu} = 207 m_e = 0,1136 \text{ u} = 1,89 \times 10^{-28} \text{ kg}$$

$$v = 2,8415 \times 10^8 \text{ m/s}$$

$$\Rightarrow p = 3,1364 \cdot 1,89 \times 10^{-28} \cdot 2,8415 \times 10^8 = 1,68 \times 10^{-19} \text{ kg m/s}$$

$$p = (1,68 \times 10^{-19} / 1,60 \times 10^{-19}) \cdot 2,998 \times 10^8 \approx 314 \text{ MeV}/c$$

Ou então:

$$(pc)^2 = K^2 + 2Kmc^2 \Rightarrow p = \frac{\sqrt{K^2 + 2Kmc^2}}{c}$$

$$p \approx 314 \text{ MeV}/c$$

...Composição de Velocidades:

- A velocidade instantânea $v'(t')$ da partícula m (S') tem as componentes:

$$v'_x = \frac{dx'}{dt'} \quad v'_y = \frac{dy'}{dt'} \quad v'_z = \frac{dz'}{dt'}$$

- A velocidade $v(t)$ da partícula em relação a (S) tem componentes:

$$v_x = \frac{dx}{dt} \quad v_y = \frac{dy}{dt} \quad v_z = \frac{dz}{dt}$$

onde $x(t)$, $y(t)$, $z(t)$ estão relacionados com $x'(t')$, $y'(t')$, $z'(t')$ pela TL.

$$\left\{ \begin{array}{l} dx' = \gamma (dx - V dt) \\ dt' = \gamma \left(dt - \frac{v}{c^2} dx \right) \\ dy' = dy \\ dz' = dz \end{array} \right.$$

O que implica em:

$$v'_x = \frac{v_x - v}{\left(1 - \frac{v_x \cdot v}{c^2}\right)} \quad v'_y = \frac{v_y}{\gamma \left(1 - \frac{v_x \cdot v}{c^2}\right)} \quad v'_z = \frac{v_z}{\gamma \left(1 - \frac{v_x \cdot v}{c^2}\right)}$$

A lei relativística de composição de velocidade, se $v \ll \ll C$ ela se reduz à lei de Galileu.

...Dinâmica Relativística

- Após substituir a cinemática newtoniana era preciso reformular a dinâmica newtoniana para que fosse compatível com a nova cinemática.
- Na mecânica newtoniana, admitem-se forças de interação entre partículas que ficam inteiramente determinadas pelas suas posições instantâneas, tais como a gravitação, dada pela lei de Newton da gravitação universal.
- Tais forças são inadmissíveis na mecânica relativística: o conceito de posições simultâneas das partículas de um sistema depende do referencial, e a velocidade limite de propagação das interações é c .

...Dinâmica Relativística

- Podemos admitir as eletromagnéticas cuja formulação é compatível com a relatividade, a velocidade de propagação no vácuo das interações eletromagnéticas é c .
- Um outro tipo de interação que podemos admitir são forças de contato que atuam apenas quando duas partículas entram em contato numa colisão, e podem ser idealizadas como atuando apenas no instante e no ponto de contato, sendo portanto compatíveis com a relatividade.

...Momento Relativístico

- Na mecânica relativística o momento é da mesma forma proporcional a v , mas m apesar de continuar sendo um escalar, não é mais necessariamente invariável, pode depender da única grandeza escalar associada a v , a magnitude da velocidade.

$$m = m(v)$$

$$v = |v|$$

de forma que

$$p = m(v).v$$

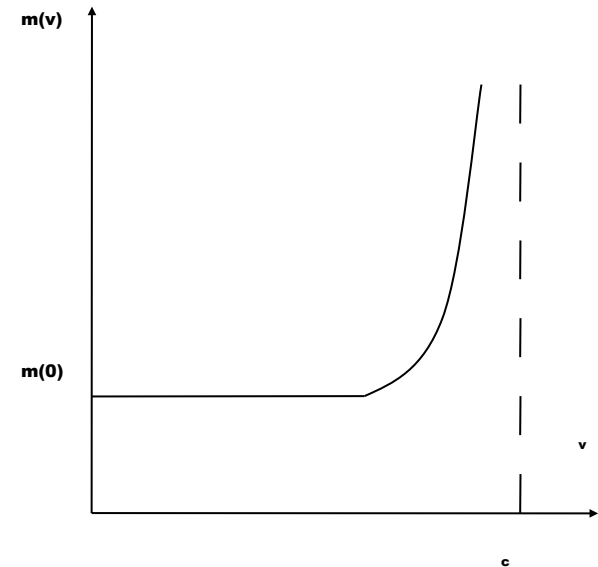
...Momento Relativístico

Com uma série de deduções que não cabem nesse aqui, chegou-se que a massa é dada pela seguinte relação:

$$m(v) = \frac{m_0}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}$$

$$m_0 = m(0)$$

onde m_0 é o valor próprio de $m(v)$, obtido quando a partícula está em repouso.



...Momento Relativístico

- Mas, no limite de baixas velocidades, devemos obter a mecânica não-relativística (newtoniana), em que m representa a massa da partícula. Logo, m_0 é a massa de repouso, e a expressão relativística do momento deve ser dada por

$$p = m(v).v = \frac{m_0 \cdot v}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} = \gamma m_0 v$$

- A característica da inércia da partícula que tem um significado invariante é a sua massa própria m_0 .
- O momento depende do fator de Lorentz se a partícula estiver no centro do referencial.

...Energia relativística

- $T = E + \text{constante}$

$$E = \frac{m_0 c^2}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} = m \cdot c^2$$

- Por definição, a energia cinética de uma partícula deve anular-se quando ela está em repouso ($v = 0$). Portanto, a constante de integração tem de valer , o que dá:

$$T = m_0 c^2 \left(\frac{1}{\sqrt{1 - \left(\frac{v}{c}\right)^2}} - 1 \right)$$

- E representa a energia total da partícula, a constante é a energia de repouso e T é a energia cinética.

... Relação entre energia e momento:

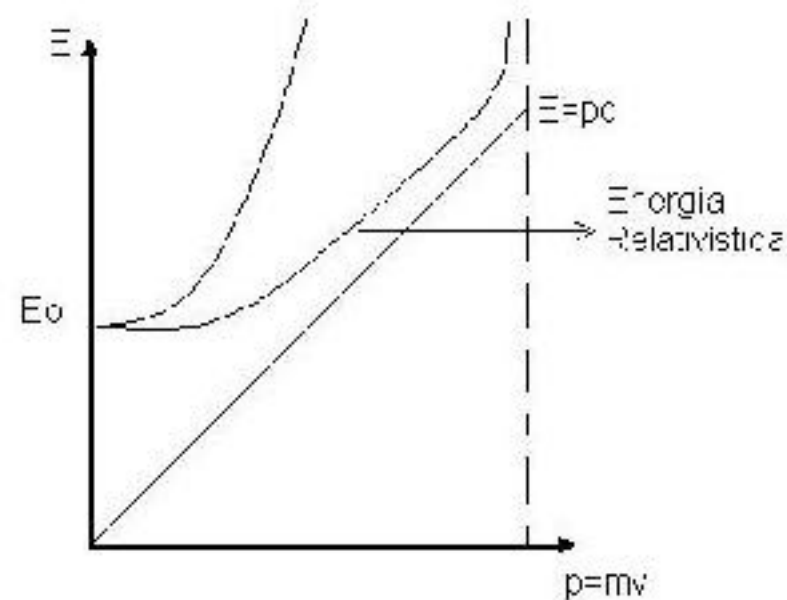
- Elevando-se a equação do momento e da energia ao quadrado e dividindo por c^2 obtemos:

$$E = \sqrt{m^2 c^4 + p^2 c^2}$$

- Quando $m_0 = 0$ (ex. fóton)

$$E = pc$$

- Outra fórmula para a velocidade: $\beta = \frac{v}{c} = \frac{pc}{E}$



...Cálculo das velocidades dos feixes nos aceleradores

| | Momento máximo que um próton pode ser acelerado: | $\beta = \frac{v}{c}$ |
|---------------------|--|-----------------------|
| AGS/BNL | 11,6 GeV/c | 0.9963 |
| SPS / CERN | 450 GeV/c | 0.99999753 |
| Tevatron / Fermilab | 3000 GeV/c | 0.999999944 |
| RHIC / BNL | 100 GeV/c | 0.99995 |
| LHC / CERN | 1,5 GeV/c | 0,832 |
| Pelletron | 0,016 GeV/c | 0,016 |

$m = 1\text{GeV}/c^2$ (massa de repouso do próton)