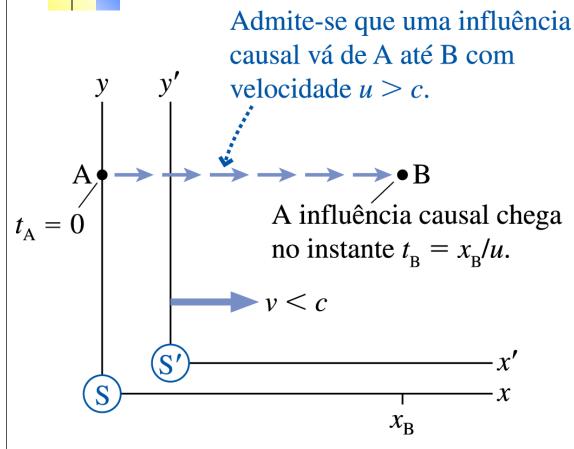
Pode algo andar mais rápido que a luz?



Visto do ref. S':

$$t_A' = \gamma \left(t_A - \frac{v}{c^2} x_A \right) = 0$$

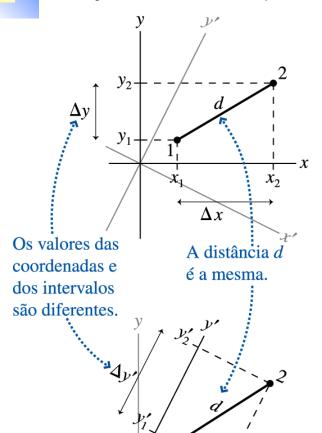
$$t'_{B} = \gamma \left(t_{B} - \frac{v}{c^{2}} x_{B} \right)$$
$$= \gamma t_{B} \left(1 - \frac{vu}{c^{2}} \right)$$

Se $v > (c / u).c : t'_B < 0!!$

Se algo pudesse andar mais rápido que a luz, alguns observadores veriam **efeitos acontecerem antes das suas causas**, como num filme rodando ao contrário – absurdo!

O Intervalo entre 2 eventos

Medições feitas no sistema xy



Na geometria usual, a **distância espacial** entre 2 pontos não depende da escolha da orientação dos eixos *x* e *y*

$$d^{2} = (\Delta x)^{2} + (\Delta y)^{2}$$
$$= (\Delta x')^{2} + (\Delta y')^{2}$$

O Intervalo entre 2 eventos

Em relatividade: o *intervalo espaço-temporal* entre dois eventos:

$$s^2 = c^2(\Delta t)^2 - (\Delta x)^2$$

é independente do referencial inercial usado para medir x e t

2 eventos

E1:
$$(x_1, t_1)$$
 ou (x'_1, t'_1)

E2:
$$(x_2, t_2)$$
 ou (x'_2, t'_2)

$$\Delta x = (x_2 - x_1); \ \Delta t = (t_2 - t_1)$$

$$c^2(\Delta t)^2 - (\Delta x)^2 =$$

$$= \gamma^{2} \left[c^{2} (\Delta t' + v \Delta x' / c^{2})^{2} - (\Delta x' + v \Delta t')^{2} \right]$$

$$= \gamma^2 \left[c^2 (\Delta t')^2 (1 - v^2/c^2) + (\Delta x')^2 (v^2/c^2 - 1) + 2v \Delta x' \Delta t' - 2v \Delta x' \Delta t' \right]$$

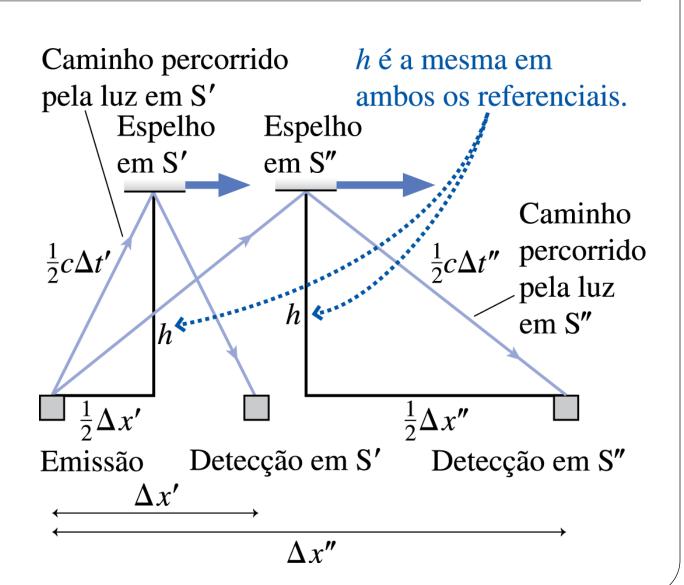
$$= c^2 (\Delta t')^2 - (\Delta x')^2$$

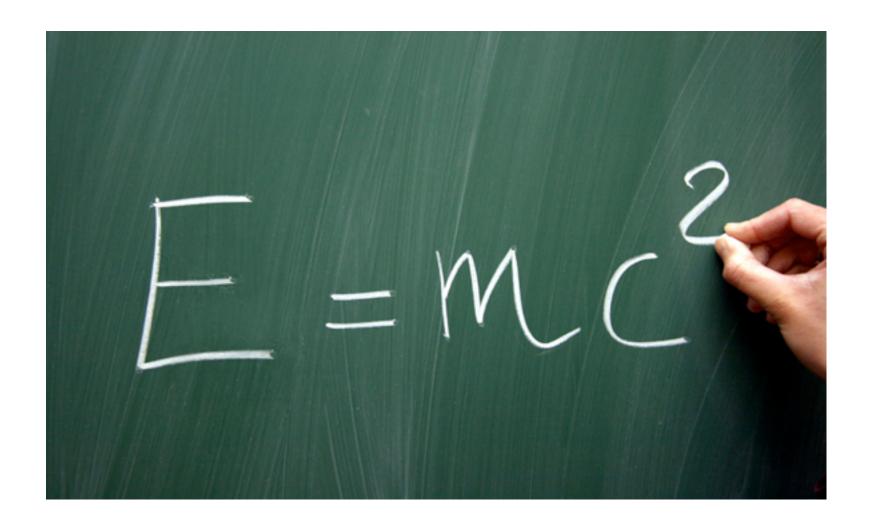
O intervalo s não é relativo!!

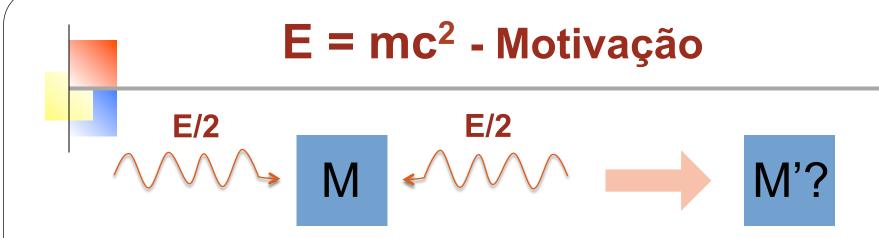
Interpretação Geométrica do Intervalo entre 2 eventos

E1: Luz é emitida

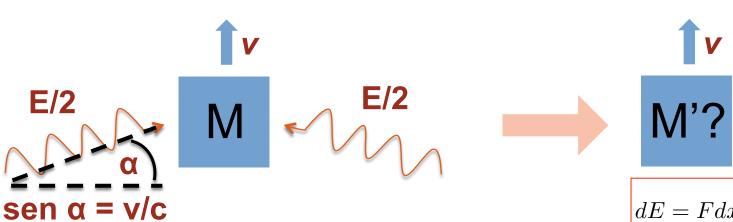
E2: Luz é detectada





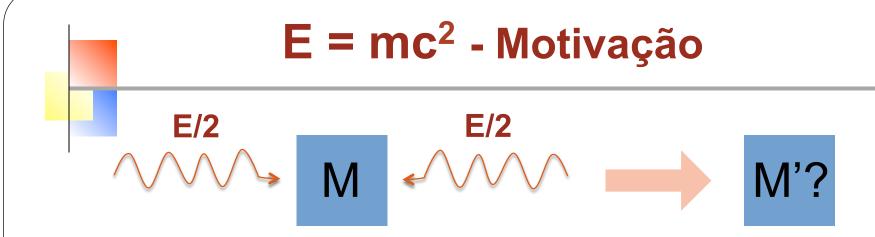


Em um referencial se movendo <u>para baixo</u> com velocidade *v* << *c*

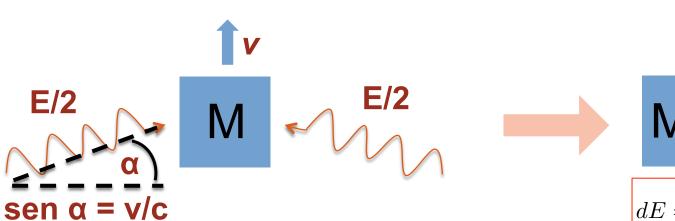


Cons. momento na dir. y: M'v = Mv + 2 (mom. y da luz)!

$$dE = Fdx = \frac{dp}{dt}dx$$
$$= \frac{dx}{dt}dp$$
$$= udp$$



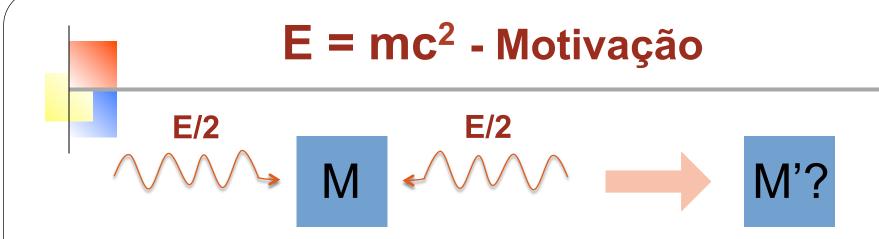
Em um referencial se movendo <u>para baixo</u> com velocidade *v* << *c*



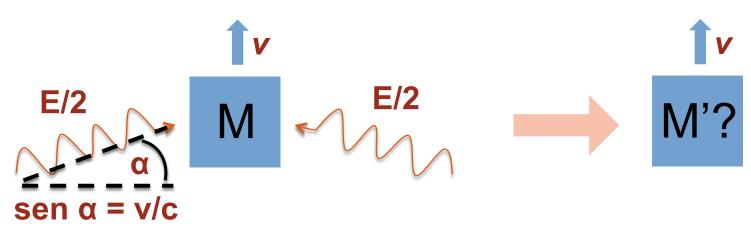
Cons. momento na dir. y: $M'v = Mv + 2 ((E/2c) sen \alpha)$

M'?

$$dE = Fdx = \frac{dp}{dt}dx$$
$$= \frac{dx}{dt}dp$$
$$= udp$$



Em um referencial se movendo <u>para baixo</u> com velocidade *v* << *c*



Cons. momento na dir. y: $M'v = Mv + Ev/c^2$ $E = (M' - M)c^2$!

$$E = (M' - M)c^2!$$



Explorando $E_0 = mc^2$

Fissão Nuclear do ²³⁵U (²³⁸U 99.2% e ²³⁵U 0.7 %)

$$n + {}^{235}U \rightarrow {}^{236}U \rightarrow {}^{144}Ba + {}^{89}Kr + 3n$$

1 u =
$$1/12$$
 (Massa do 12 C) = $1,66 \times 10^{-27}$ Kg.

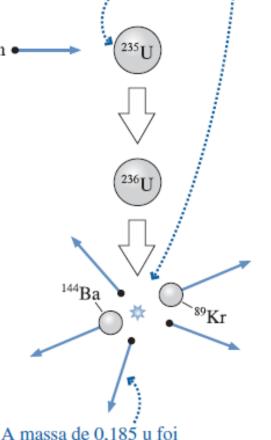
A massa dos produtos somada é 0,185u menor do que a massa dos reagentes.

$$M_{antes} - M_{depois} = 0.185 u = 3.07 x 10^{-28} Kg.$$

$$E_0 = mc^2 = 2.8 \times 10^{-11} \text{ J para um átomo}$$

N = 6.02 x 10²³ átomos

A massa dos reagentes é 0,185 u maior do que a massa dos produtos.



convertida em energia.



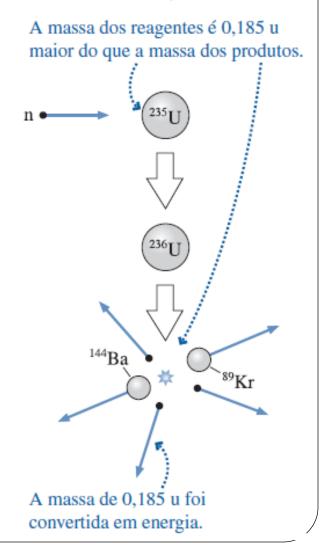
Explorando $E_0 = mc^2$

Fissão Nuclear do ²³⁵U (²³⁸U 99.2% e ²³⁵U 0.7 %)

Exercício: Uma usina nuclear gera energia térmica (calor) com uma potência de 3 GW. 1 GW dessa energia é convertida em energia elétrica (eficiência 33 %). Quantos átomos de U são fissionados no ano?

$$E_0 = mc^2 = 2.8 \times 10^{-11} \text{ J para um átomo}$$

N = 6.02 x 10²³ átomos



Energia e Momento linear Newtonianos

Relembrando: Na mecânica de Newton existem Leis de conservação:

Conservação do Momento Linear: num sistema isolado de forças externas,

$$P_i = P_f$$

onde o vetor $P = \sum_{i} m_{i} u_{i}$ é o momento linear total das partículas do sistema

Conservação da Energia: num sistema submetido a forças conservativas

$$E_i = E_f$$

onde E =
$$\sum_{j} \frac{1}{2} m_{j} u_{j}^{2} + \frac{V(x_{1},...,x_{n},t)}{V(x_{1},...,x_{n},t)}$$
 é a **energia total** das partículas do sistema

energia cinética energia potencial



Energia e Momento linear Newtonianos

Porém o momento e energia Newtonianos não são invariantes por transformações de Lorentz:

Ex: Se $\sum_{j} m_{j} u_{j}^{i} = \sum_{j} m_{j} u_{j}^{f}$ vale em um referencial inercial S, então em um referencial S' se movendo com velocidade *relativística* v:

$$\Sigma_{j} m_{j} u_{j}^{i} = \sum_{j} m_{j} \left(\frac{u_{j}^{i} - v}{\sqrt{1 - u_{j}^{i} v / c^{2}}} \right) \neq \Sigma_{j} m_{j} u_{j}^{f}$$

??? P: Será que momento e energia não se conservam mais ???

R: SIM, mas não terão a mesma forma Newtoniana

Adivinhando a forma relativística para o Momento de uma partícula

$$P_{Newtoniano} = mu = m\frac{dx}{dt}$$

Um 'chute' razoável é tentar medir o momento com respeito ao tempo próprio τ da partícula

$$P_{Relativistico} = m \frac{dx}{d\tau} = m \frac{dx}{dt} \frac{dt}{d\tau} = \frac{mu}{\sqrt{1 - u^2/c^2}} = \gamma_p P_{Newtoniano}$$

onde
$$\gamma_p = \frac{dt}{d\tau} = \frac{1}{\sqrt{1 - u^2/c^2}}$$

Obs 1: $\gamma_p \neq \gamma$! (u é a velocidade da partícula, não do referencial S)

Obs 2: quando $u \ll c$, $P_{Relativistico} \longrightarrow P_{Newtoniano}$



Exemplo: Momento linear relativístico

37.11 – Em um acelerador de partículas, elétrons atingem uma velocidade de 0,999c relativamente ao laboratório. A colisão de um elétron com um alvo produz um múon que se move para a frente com uma velocidade igual a 0,95c em relação ao laboratório. A massa do múon vale 1,90 x 10⁻²⁸ kg.

- a) Qual é o momento do múon em relação ao referencial do laboratório?
- b) E em relação ao referencial do feixe de elétrons?

$$p = \frac{mu}{\sqrt{1 - \frac{u^2}{c^2}}} = \gamma_p mu$$

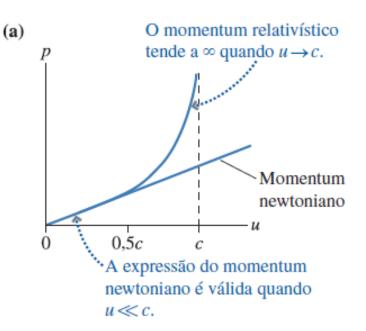
R:a):
$$\gamma_p = 3,20, p = 1,73 \times 10^{-19} \text{ kg m/s}$$

b):
$$\gamma'_{p} = 3,66$$
, $p = -2,01 \times 10^{-19}$ kg m/s

Novamente, por que não se pode andar mais rápido que a luz

$$P_{Newtoniano} = mu = m\frac{dx}{dt}$$

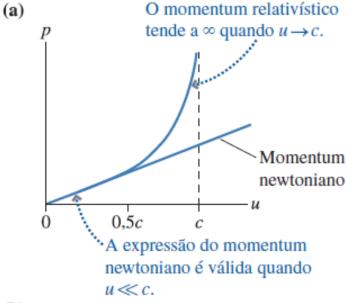
$$P_{Relativistico} = \frac{mu}{\sqrt{1 - u^2/c^2}} = \gamma_p mu$$



Novamente, por que não se pode andar mais rápido que a luz

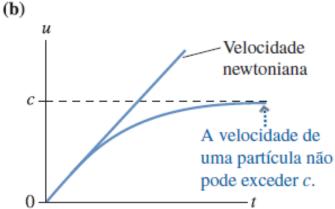
$$P_{Newtoniano} = mu = m\frac{dx}{dt}$$

$$P_{Relativistico} = \frac{mu}{\sqrt{1 - u^2/c^2}} = \gamma_p mu$$



Força constante (F = dp/dt = cte) não produz aceleração constante !!

 $F \neq ma!$



Forma relativística para a Energia de uma partícula livre

$$E_{Newtoniano} = \frac{1}{2}mu^2$$

$$E_{Relativistico} = \gamma_p mc^2$$

Justificativa 1: para $u \ll c$

$$E_{Relativistico} \simeq mc^2 \left(1 + \frac{u^2}{2c^2} \right) = mc^2 + E_{Newtoniano}$$

Energia de repouso $\equiv E_0$ (existe mesmo qdo u = 0)

Forma relativística para a Energia de uma partícula livre

$$E_{Newtoniano} = \frac{1}{2}mu^2$$

$$E_{Relativistico} = \gamma_p mc^2$$

Justificativa 2: considere 1 partícula se movendo de (x, t) para (x + dx, t + dt) em um ref. S. Vamos transformar as expressões P_{relat} e E_{relat} acima para um ref. S':

$$\frac{mc}{d\tau} dx' = \frac{mc}{d\tau} \gamma (dx - v dt)$$

$$\frac{mc^2}{d\tau} dt' = \frac{mc^2}{d\tau} \gamma (dt - v dx/c^2)$$

$$P'_{relat} = \gamma (P_{relat} - vE_{relat}/c^2)$$

$$E'_{relat} = \gamma (E_{relat} - vP_{relat})$$

Transformações de Lorentz para momento e energia

Forma relativística para a Energia de uma partícula livre

$$E_{Newtoniano} = \frac{1}{2}mu^2$$

$$E_{Relativistico} = \gamma_p mc^2$$

Justificativa 2: considere 1 partícula se movendo de (x, t) para (x + dx, t + dt) em um ref. S. Vamos transformar as expressões P_{relat} e E_{relat} acima para um ref. S':

Para um sistema de *n* partículas, essas transformações continuam valendo para cada partícula, e também para o momento e energia **totais** do sistema

$$P'_{relat} = \gamma (P_{relat} - vE_{relat}/c^2)$$

$$E'_{relat} = \gamma (E_{relat} - vP_{relat})$$

Transformações de Lorentz para momento e energia

Conclusão: se, num dado referencial *S* observarmos que um sistema satisfaz

$$P_{relat}^{i} = P_{relat}^{f}$$
 e $E_{relat}^{i} = E_{relat}^{f}$

então um observador no ref. S' também observará que

$$P'_{relat}^{i} = P'_{relat}^{f}$$
 e $E'_{relat}^{i} = E'_{relat}^{f}$

Para um sistema de *n* partículas, essas transformações continuam valendo para cada partícula, e também para o momento e energia **totais** do sistema

$$P'_{relat} = \gamma (P_{relat} - vE_{relat}/c^2)$$

$$E'_{relat} = \gamma (E_{relat} - \nu P_{relat})$$

Transformações de Lorentz para momento e energia

Conclusão: se, num dado referencial S observarmos que um sistema satisfaz

$$P_{relat}^{i} = P_{relat}^{f}$$
 e $E_{relat}^{i} = E_{relat}^{f}$

então um observador no ref. S' também observará que

$$P'_{relat}^{i} = P'_{relat}^{f}$$
 e $E'_{relat}^{i} = E'_{relat}^{f}$

Com essas definições de *P e E,* a conservação de momento e energia torna-se uma propriedade física que **independe da escolha do referencial inercial**, obedecendo assim ao Princípio da Relatividade

Relação ligando momento e energia para 1 partícula

$$P_{Relat} = \gamma_p mu \qquad E_{Relat} = \gamma_p mc^2$$

Invariante em qq ref. inercial que acompanha a partícula: $s = c d\tau$

ref. inercial

Em particular, no ref.

Que, acompanha, a

$$\frac{m^2c^2}{(d\tau)^2}S^2 = \frac{m^2c^2}{(d\tau)^2}c^2(dt)^2 - \frac{m^2c^2}{(d\tau)^2}(dx)^2$$

$$m^2c^4 = E^2_{relat} - P^2_{relat}c^2$$

Relação ligando momento e energia para 1 partícula

$$P_{Relat} = \gamma_p mu \qquad E_{Relat} = \gamma_p mc^2$$

Invariante em qq ref. inercial que acompanha a partícula: $s = c d\tau$

ref. inercial

Em particular, no ref.

$$\frac{m^2c^2}{(d\tau)^2}S^2 = \frac{m^2c^2}{(d\tau)^2}c^2(dt)^2 - \frac{m^2c^2}{(d\tau)^2}(dx)^2$$

$$E_{relat} = \sqrt{m^2 c^4 + P_{relat}^2 c^2}$$

Vale em qualquer referencial inercial