

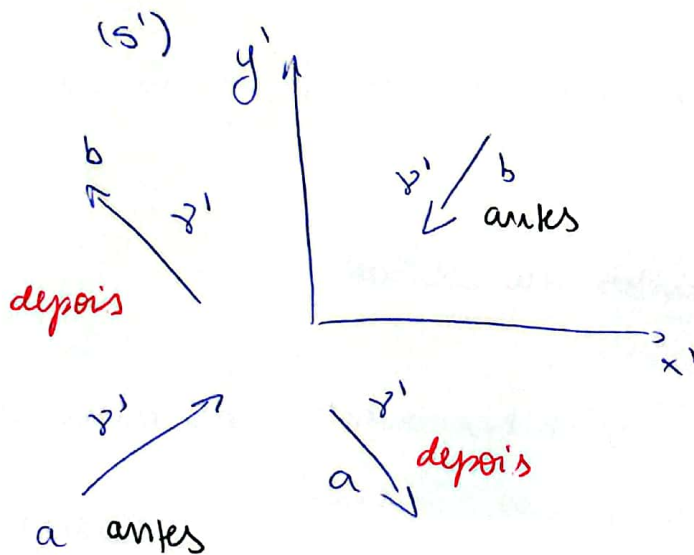
17/11/23

Momento Relativístico

$$\vec{p} = \underbrace{m(\gamma)}_{\text{grandeza escalar}} \vec{v}$$

Vamos construir o momento relativístico a partir de um exemplo de colisão:

Duas bolinhas idênticas colidindo (colisão elástica)

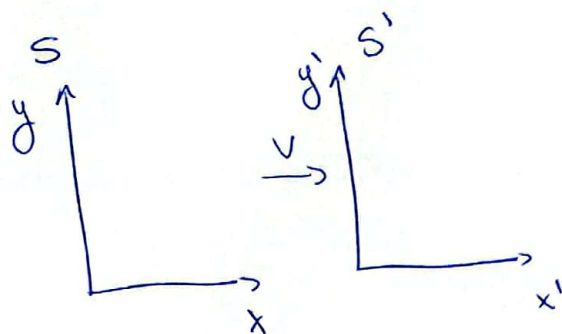


Separando as componentes da velocidade antes e depois da colisão:

$$(\gamma' = \sqrt{\gamma_{x'}^2 + \gamma_{y'}^2})$$

	a		b	
	x'	y'	x'	y'
antes	$+\gamma_{x'}$	$+\gamma_{y'}$	$-\gamma_{x'}$	$-\gamma_{y'}$
depois	$+\gamma_{x'}$	$-\gamma_{y'}$	$-\gamma_{x'}$	$+\gamma_{y'}$

As leis de conservação são válidas para referenciais inerciais. Porém, S' não é inercial, então devemos reescrever as velocidades da tabela no referencial S (inercial).



de S p/ S' :

$$v_x' = \frac{v_x - V}{\left(1 - \frac{v_x V}{c^2}\right)}$$

$$v_y' = \frac{\sqrt{1 - \beta^2} v_y}{\left(1 - \frac{v_x V}{c^2}\right)}$$

Como estamos transformando de S' p/ S , a velocidade relativa é $-V$:

em x da part. a antes da colisão:

$$v_x = \frac{v_x' - V}{\left(1 - \frac{v_x' V}{c^2}\right)} \rightarrow \text{as } ' \text{ estão trocadas pois estamos fazendo o processo "inverso".}$$

\rightarrow note que v_x' é positivo.

como V é, na verdade, negativo: $v_x = \frac{v_x' + V}{\left(1 + \frac{v_x' V}{c^2}\right)}$

Assim, preenchamos a tabela:

	a		b	
	x	y	x	y
antes	$v_x = \frac{v_x' + V}{1 + \frac{v_x' V}{c^2}}$	$v_y = \frac{\sqrt{1 - \beta^2} v_y'}{1 + \frac{v_x' V}{c^2}}$	$v_x = \frac{(-v_x' + V)}{1 - \frac{v_x' V}{c^2}}$	$v_y = \frac{-\sqrt{1 - \beta^2} v_y'}{1 - \frac{v_x' V}{c^2}}$
depois	$v_x = \frac{v_x' + V}{1 + \frac{v_x' V}{c^2}}$	$v_y = \frac{-\sqrt{1 - \beta^2} v_y'}{1 + \frac{v_x' V}{c^2}}$	$v_x = \frac{-v_x' + V}{1 - \frac{v_x' V}{c^2}}$	$v_y = \frac{\sqrt{1 - \beta^2} v_y'}{1 - \frac{v_x' V}{c^2}}$

$$\left| \beta = \frac{V}{c} \right|$$

No referencial inercial as leis físicas são conservadas.

Usando a conservação de momento:

$$\left[m(\gamma_a) \vec{v}_a + m(\gamma_b) \vec{v}_b \right]_{\text{antes}} = \left[m(\gamma_a) \vec{v}_a + m(\gamma_b) \vec{v}_b \right]_{\text{depois}}$$

para x (usando os valores da tabela):

$$m(\gamma_a) \left(\frac{\gamma_x' + V}{1 + \gamma_x' V / c^2} \right) + m(\gamma_b) \left(\frac{-\gamma_x' + V}{1 - \gamma_x' V / c^2} \right) = m(\gamma_a) \left(\frac{\gamma_x' + V}{1 + \gamma_x' V / c^2} \right) + m(\gamma_b) \left(\frac{-\gamma_x' + V}{1 - \gamma_x' V / c^2} \right)$$

↳ o momento é conservado!

para y:

$$m(\gamma_a) \left(\frac{\sqrt{1-\beta^2} \gamma_y'}{1 + \gamma_x' V / c^2} \right) + m(\gamma_b) \left(\frac{-\sqrt{1-\beta^2} \gamma_y'}{1 - \gamma_x' V / c^2} \right) = m(\gamma_a) \left(\frac{-\sqrt{1-\beta^2} \gamma_y'}{1 + \gamma_x' V / c^2} \right) + m(\gamma_b) \left(\frac{\sqrt{1-\beta^2} \gamma_y'}{1 - \gamma_x' V / c^2} \right)$$

↳ por γ_x' e γ_y' arbitrários, o momento só será conservado se ambos os lados forem nulos.

Usando o lado esquerdo da equação:

$$m(\gamma_a) \left(\frac{\sqrt{1-\beta^2} \gamma_y'}{1 + \gamma_x' V / c^2} \right) + m(\gamma_b) \left(\frac{-\sqrt{1-\beta^2} \gamma_y'}{1 - \gamma_x' V / c^2} \right) = 0$$

$$m(\gamma_a) \left(\frac{\sqrt{1-\beta^2} \gamma'_y}{1 + \gamma'_x \frac{V}{c^2}} \right) = m(\gamma_b) \left(\frac{\sqrt{1-\beta^2} \gamma'_y}{1 - \gamma'_x \frac{V}{c^2}} \right)$$

$$\frac{m(\gamma_a)}{m(\gamma_b)} = \frac{\sqrt{1-\beta^2} \gamma'_y}{1 - \gamma'_x \frac{V}{c^2}} \cdot \frac{1 + \gamma'_x \frac{V}{c^2}}{\sqrt{1-\beta^2} \gamma'_y} = \frac{1 + \gamma'_x \frac{V}{c^2}}{1 - \gamma'_x \frac{V}{c^2}}$$

Usando a identidade mostrada anteriormente:

$$1 - \frac{\gamma'^2}{c^2} = \frac{(1 - \frac{\gamma'^2}{c^2})(1 - \frac{V^2}{c^2})}{(1 - \frac{\vec{\sigma} \cdot \vec{V}}{c^2})^2} \quad , \quad \beta = \frac{V}{c}$$

↪ neste caso.

Passando do referencial S' para S sabendo que $\vec{\sigma} \cdot \vec{V} = -\gamma'_x V$ (a)
 $\vec{\sigma}' \cdot \vec{V} = +\gamma'_x V$ (b)

$$\sqrt{1 - \frac{\gamma_a^2}{c^2}} = \frac{\sqrt{1 - \frac{\gamma'^2}{c^2}} \sqrt{1 - \frac{V^2}{c^2}}}{1 + \gamma'_x \frac{V}{c^2}} \Rightarrow 1 + \frac{\gamma'_x V}{c^2} = \frac{\sqrt{1 - \frac{\gamma'^2}{c^2}} \sqrt{1 - \frac{V^2}{c^2}}}{\sqrt{1 - \frac{\gamma_a^2}{c^2}}}$$

$$\sqrt{1 - \frac{\gamma_b^2}{c^2}} = \frac{\sqrt{1 - \frac{\gamma'^2}{c^2}} \sqrt{1 - \frac{V^2}{c^2}}}{1 - \gamma'_x \frac{V}{c^2}} \Rightarrow 1 - \frac{\gamma'_x V}{c^2} = \frac{\sqrt{1 - \frac{\gamma'^2}{c^2}} \sqrt{1 - \frac{V^2}{c^2}}}{\sqrt{1 - \frac{\gamma_b^2}{c^2}}}$$

Então:

$$\frac{1 + \gamma_x' \frac{V}{c^2}}{1 - \gamma_x' \frac{V}{c^2}} = \frac{\sqrt{1 - \gamma'^2} \sqrt{1 - \frac{V^2}{c^2}}}{\sqrt{1 - \gamma_a^2} \sqrt{1 - \frac{V^2}{c^2}}} \cdot \frac{\sqrt{1 - \gamma_b^2}}{\sqrt{1 - \gamma'^2} \sqrt{1 - \frac{V^2}{c^2}}}$$

$$= \frac{\sqrt{1 - \gamma_b^2}}{\sqrt{1 - \gamma_a^2}}$$

Usando este resultado na equação anterior:

$$\frac{m(\gamma_a)}{m(\gamma_b)} = \frac{1 + \gamma_x' \frac{V}{c^2}}{1 - \gamma_x' \frac{V}{c^2}} = \frac{\sqrt{1 - \gamma_b^2}}{\sqrt{1 - \gamma_a^2}} \Rightarrow \sqrt{1 - \gamma_a^2} m(\gamma_a) = \sqrt{1 - \gamma_b^2} m(\gamma_b)$$

Ambas ~~são~~ idênticas mas os escalares $m(\gamma_a)$ e $m(\gamma_b)$ não são os mesmos p/ $\gamma_a \neq \gamma_b$

Então: $\sqrt{1 - \frac{\gamma^2}{c^2}} m(\gamma)$ independe da magnitude γ da velocidade,

e, assim, é considerado invariante.

Assim escrevemos: $m(\gamma) = \frac{m_0}{\sqrt{1 - \frac{\gamma^2}{c^2}}}$, $m_0 \equiv m(0)$
 \hookrightarrow valor próprio de $m(\gamma)$ ou massa de repouso.

Finalmente, escrevemos o momento relativístico:

$$\vec{p} = m(\gamma) \vec{v} \quad ; \quad m(\gamma) = m_0 \sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}$$

Exercícios: (14 cap 6, Moyses vol 4)

Uma partícula de massa m_0 , em repouso na origem em $t=0$ é submetida a uma força constante F_0 a t instante t

no limite não-relativístico: $F_0 = m_0 a$, $a = \frac{F_0}{m_0}$

$$v(t) = \cancel{v_0} + a t = \frac{F_0}{m_0} t$$

$$x(t) = \cancel{x_0} + v_0 t + \frac{a t^2}{2} = \frac{F_0}{2m} t^2$$

no limite relativístico: $F_0 = \frac{m_0}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} \cdot a \Rightarrow v(t) = \frac{F_0 t}{m_0} \sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}$

↳ usar expansão

$$v(t) = \frac{F_0 t}{m_0 \sqrt{1 + \left(\frac{F_0 t}{m_0}\right)^2}} \xrightarrow{\text{integrando}} x(t) = \frac{m_0 c^2}{F_0} \sqrt{1 + \left(\frac{F_0 t}{m_0}\right)^2}$$

pt t muito longo $\Rightarrow v \rightarrow c!$ -6-

$$p \mid \gamma = 0,6 c : m(\gamma) = \frac{m_0}{\sqrt{1 - \frac{0,36c^2}{c^2}}} = 1,25 m_0$$

No caso do próton:

$$\begin{aligned} |p| &= m_0 \gamma \cdot v = 1,25 m_0 \cdot 0,6c = 0,75 m_0 c = 0,75 \cdot 1,67 \cdot 10^{-27} \text{ Kg} \cdot 3 \cdot 10^8 \frac{\text{m}}{\text{s}} \\ &= 3,75 \cdot 10^{-19} \text{ Kg} \frac{\text{m}}{\text{s}} \end{aligned}$$