

1. a) Por transf. de Galileu:

$$\vec{r}_1 = \vec{r}_1' + \vec{R} \Rightarrow \vec{v}_1 = \vec{v}_1' + \vec{V}$$



Nota : 8.85

b) Sendo o sistema considerado isolado,  $\vec{F} = \vec{0} \Rightarrow \frac{d\vec{p}}{dt} = \vec{0} \Rightarrow \vec{p}_i = \vec{p}_f$  ("i" e "f" indicam inicial e "final", resp.), portanto:

$$m_1 \vec{v}_0 = m_1 \vec{v}_1 + m_2 \vec{v}_2$$

$$\text{Sendo } \vec{R} = \frac{m_1 \vec{r}_1 + m_2 \vec{r}_2}{m_1 + m_2} \Rightarrow \vec{V} = \frac{m_1 \vec{v}_1 + m_2 \vec{v}_2}{m_1 + m_2} \quad \therefore$$

$$m_1 \vec{v}_0 = (m_1 + m_2) \vec{V} \Rightarrow \vec{V} = \frac{m_1}{m_1 + m_2} \vec{v}_0$$

Introduzindo  $\mu = \frac{m_1 m_2}{m_1 + m_2}$ , temos

$$\vec{V} = \frac{\mu}{m_2} \vec{v}_0$$



As duas partículas se aproximam (C.I.).  
Antes do espalhamento, estão se aproximando, e depois se afastam com ângulo  $\theta$  em relação à reta com que se aproxima-  
ram.

1. c) Sabemos que:

$\vec{v}_1$  e, por (1.2), temos:

Por (1) sabemos que  $\vec{V} \parallel \vec{v}_0$ , portanto, tomando

$\vec{v}_1 \cdot \vec{V}$ , temos:

$$\vec{v}_1 \cdot \vec{V} = v_1 V \cos x \Rightarrow (\vec{v}_1 - \vec{V}) \cdot \vec{V} = v_1 V \cos x$$

$$\vec{v}_1 \cdot \vec{V} - v^2 = v_1 V \cos x \Rightarrow \frac{v_1 \cos \theta - v}{v_1} = \cos x$$

$$\theta = x = \arccos \frac{v_1 \cos \theta - v}{v_1} \quad (1.5)$$

Pelo diagrama da fig. 2.

Fallen bei der Lorentz-Transformation in



$$v_1^2 = v_1'^2 + v^2 - 2v_1'v \cos(\pi - \alpha)$$

Contra  $\cos(\pi - \alpha) = -\cos \alpha$ , also (1.5)  $\Rightarrow \alpha = \arccos \frac{v_1'}{v} \cos \vartheta$ , hence:

$$v_1^2 = v_1'^2 + v^2 + 2v_1'v \cos \arccos \frac{v_1'}{v} \cos \vartheta$$

Für  $\cos \arccos$  der innere

$$v_1^2 = v_1'^2 + v^2 + 2v_1'v \cos \vartheta \quad (1.6)$$

oder

$$v_1^2 = v_1'^2 + v^2 + 2(V \cdot v_1') \quad (1.7)$$

1. d) Partiendo de (2), hence

$$\frac{v_1^2}{v_0^2} = \frac{v_1'^2}{v_0'^2} + \frac{v^2}{v_0'^2} + 2 \frac{v_1'v}{v_0'^2} \cos \alpha$$

Contra:

$$\frac{v_1'^2}{v_0'^2} = \left( \frac{v_0}{v_1'} \right)^2 \left( \frac{v_1'}{v_0} \right)^2 = \left( \frac{v_1'}{v_0} \right)^2, \quad \rho = \frac{m v_0}{m_2 v_1'}, \quad \text{hence, substituyendo (1):}$$

$$1 \quad \frac{v_1'^2}{v_0^2} = \left(\frac{\mu}{m_2 \rho}\right)^2 + \left(\frac{\mu}{m_2}\right)^2 \left(\frac{v_1'}{v_0}\right)^2 \cdot \left(\frac{v_0}{v_1'}\right)^2 + 2 \frac{v_1'}{v_0} \cos \chi \left(\frac{v_1'}{v_0} \cdot \frac{v_0}{v_1'}\right) \frac{\mu}{m_2}$$

$$= \left(\frac{\mu}{m_2 \rho}\right)^2 \cdot 1 + \left(\frac{\mu}{m_2 \rho}\right)^2 \rho^2 + 2 \left(\frac{\mu}{m_2 \rho}\right)^2 \cos \chi \cdot \rho$$

$$\frac{v_1'^2}{v_0^2} = \left(\frac{\mu}{m_2 \rho}\right)^2 [1 + 2 \rho \cos \chi + \rho^2] \quad \square$$

□

1.e) Sendo a colisão elástica, a energia cinética total e o momento total devem ser conservados, portanto:

$$\frac{1}{2} m_1 \vec{v}_0^2 = \frac{1}{2} m_1 \vec{v}_1^2 + \frac{1}{2} m_2 \vec{v}_2^2 \quad (1.8)$$

$$e \quad m_1 \vec{v}_0 = m_1 \vec{v}_1 + m_2 \vec{v}_2 \quad (1.9)$$

Por (1.9):

$$m_1 (\vec{v}_1 - \vec{v}_0) = -m_2 \vec{v}_2 \quad (1.10)$$

Dividindo (1.8) por (1.10), temos:

$$\frac{m_1}{m_1 (\vec{v}_1 - \vec{v}_0)} (\vec{v}_1^2 - \vec{v}_0^2) = \frac{-m_2 \vec{v}_2^2}{-m_2 \vec{v}_2} \quad , \quad \text{como } \vec{v} = \vec{v}_1 - \vec{v}_2 \Rightarrow \vec{v} = \vec{v}_1 - \vec{v}_2, \text{ e pela}$$

diferença de quadrados:

$$\vec{v}_1 + \vec{v}_0 = \vec{v}_2$$

$$\vec{v}_1 - \vec{v}_2 = \vec{v}_0 \Rightarrow |\vec{v}_1 - \vec{v}_2| = |\vec{v}_0| \Rightarrow v = v_0 \Rightarrow \frac{v_0}{v} = 1$$

Portanto,  $\rho = \frac{m_1}{m_2} \quad \square$

1 d) Sendo  $E_1 = \frac{1}{2} m_1 v_1^2$  e  $E_0 = \frac{1}{2} m_0 v_0^2$ , temos

$$\frac{E_1}{E_0} = \frac{\frac{1}{2} m_1 v_1^2}{\frac{1}{2} m_1 v_0^2} = \frac{v_1^2}{v_0^2}$$

Por (3), temos:

$$\frac{E_1}{E_0} = \frac{v_1^2}{v_0^2} = \left( \frac{\mu}{m_2 \rho} \right)^2 [1 + 2\rho \omega_2 x + \rho^2]$$

Como  $\rho = m_1/m_2$ ,  $\mu = \frac{m_1 m_2}{m_1 + m_2}$ , temos:

$$\frac{E_1}{E_0} = \frac{[1 + 2\rho \omega_2 x + \rho^2]}{\left( \rho \cdot \frac{m_2 \cdot (m_1 + m_2)}{(m_1 \cdot m_2)} \right)^2} = \frac{[1 + 2\rho \omega_2 x + \rho^2]}{\left( \rho \left( 1 + \frac{1}{\rho} \right) \right)^2} = \frac{[1 + 2\rho \omega_2 x + \rho^2]}{(\rho + 1)^2}$$

□

6.

1. g) Sendo  $E_1 = 0$ , temos:

$$\frac{1 + 2\rho \cos \theta + \rho^2}{1 + 2\rho + \rho^2} = 0 \Rightarrow \frac{1 + 2 \cos \theta + 1}{1 + 2 + 1} = 0 \Rightarrow \cos \theta = -1 \Rightarrow \theta = \pi$$



h) Se a energia doada for desprezível,  $\frac{E_1}{E_0} \approx 1$ , e  $m_2 \ll m_1$ , portanto:

$$\frac{1 + 2\rho \cos \theta + \rho^2}{1 + 2\rho + \rho^2} = 1 \xRightarrow{\frac{m_1}{m_2} \approx m_1} 1 + 2m_1 \cos \theta + m_1^2 = 1 + 2m_1 + m_1^2 \Rightarrow$$

$$\cos \theta = 1 \Rightarrow \theta = 0.$$



S.

EXTRA:

a) momento inicial em Y: 0,

momento final em Y:  $-p_e \sin \phi + p' \sin \theta$

momento inicial em X:  $p$

momento final em X:  $p' \cos \theta + p_e \cos \phi$

igualando iniciais e finais de cada componente, temos:

X:

$$p = p' \cos \theta + p_e \cos \phi$$

Y:

$$-p_e \sin \phi + p' \sin \theta = 0 \Rightarrow p' \sin \theta = p_e \sin \phi$$

D

b) No início do movimento, temos o fóton de

momento, com energia

$E = pc$ , e o elétron parado, com energia  $E_0$ .

Após a espalhamento,

fóton possui energia  $E'pc$ , e o elétron,  $E_c + E_0$ . Portanto, temos, por conservação de energia:

$$E + E_0 = E' + E_c + E_0 \Rightarrow E + mc^2 = E' + E_c + mc^2$$

□

c) Somando os quadrados de (8) e (9), temos:

$$(p - p' \cos \theta)^2 + (p \sin \theta)^2 = (p_e \cos \phi)^2 + (p_e \sin \phi)^2$$

$$p^2 - 2pp' \cos \theta + p'^2 (\cos^2 \theta + \sin^2 \theta) = p_e^2 (\cos^2 \phi + \sin^2 \phi)$$

Pela relação fundamental do triângulo:

$$p^2 - 2pp' \cos \theta + p'^2 = p_e^2$$

□



(d) Substituindo (8) em  $p_{cm}(12)$ , temos:

$$p^2 - 2pp' \cos \theta + p'^2 = \frac{E_c^2}{c^2} + 2E_c m$$

Como  $E_c = E - E' = c(p - p')$  (de 11), temos:

$$p^2 - 2pp' \cos \theta + p'^2 = \frac{c^2}{c^2} (p - p')^2 + 2c(p - p')m$$

$$2pp'(1 - \cos \theta) = 2m c (p - p')$$

$$\frac{(1 - \cos \theta)}{m c} = \frac{1}{p'} - \frac{1}{p}$$

sendo  $m = m_0$ ,  $\lambda_c = \frac{h}{m_0 c}$ , temos:

$$\lambda' - \lambda = \lambda_c (1 - \cos \theta) = \Delta \lambda$$