

Problemas: Interacción Radiación-Materia

Nicolás Alejandro Ávila Pérez

3 de noviembre de 2021

1. Consideramos la colisión elástica entre una partícula cargada incidente de energía E , masa M y momentum p con electrón en reposo, el cual es dispersado un ángulo θ respecto a la partícula incidente después de la colisión. El momentum de la partícula después de la colisión es p_f , y el del electrón es p_e .

Por argumentos de conservación de energía,

$$\sqrt{(pc)^2 + (Mc^2)^2} + m_e c^2 = \sqrt{(p_f c)^2 + (Mc^2)^2} + \sqrt{(p_e c)^2 + (m_e c^2)^2}.$$

La energía transferida al electrón se calcula como la diferencia entre la energía después de la colisión y la energía en reposo,

$$E_{kin} = \sqrt{(p_e c)^2 + (m_e c^2)^2} - m_e c^2, \quad (1)$$

de modo que, la conservación de energía queda

$$\sqrt{(pc)^2 + (Mc^2)^2} = \sqrt{(p_f c)^2 + (Mc^2)^2} + E_{kin}. \quad (2)$$

Por argumentos de conservación del momentum,

$$\mathbf{p} = \mathbf{p}_f + \mathbf{p}_e \longrightarrow p_f^2 = p^2 + p_e^2 - 2 \cos(\theta) p p_e. \quad (3)$$

Pero, de (1),

$$\begin{aligned} p_e^2 &= \frac{(E_{kin} + m_e c^2)^2 - (m_e c^2)^2}{c^2} \\ &= \frac{E_{kin}(E_{kin} + 2m_e c^2)}{c^2}, \end{aligned}$$

y sustituyendo en (3),

$$p_f^2 = p^2 + \frac{E_{kin}(E_{kin} + 2m_e c^2)}{c^2} - 2 \cos(\theta) p \sqrt{\frac{E_{kin}(E_{kin} + 2m_e c^2)}{c^2}}.$$

De (2),

$$p_f^2 = \frac{\left(\sqrt{(pc)^2 + (Mc^2)^2} - E_{kin} \right)^2 - (Mc^2)^2}{c^2}.$$

Comparando estas dos expresiones,

$$\frac{\left(\sqrt{(pc)^2 + (Mc^2)^2} - E_{kin}\right)^2 - (Mc^2)^2}{c^2} = p^2 + \frac{E_{kin}(E_{kin} + 2m_e c^2)}{c^2} - 2 \cos(\theta) p \sqrt{\frac{E_{kin}(E_{kin} + 2m_e c^2)}{c^2}}$$

$$\longrightarrow E_{kin} = \frac{2m_e [pc^2 \cos(\theta)]^2}{\left(m_e c^2 + \sqrt{(pc)^2 + (Mc^2)^2}\right)^2 - [pc \cos(\theta)]^2}.$$

Para $\theta = 0$ (máxima energía transferida)

$$\longrightarrow E_{kin}^{max} = \frac{2m_e p^2}{M^2 + m_e^2 + 2m_e \sqrt{(pc)^2 + (Mc^2)^2}/c^2}.$$

Reconociendo $E = \sqrt{(pc)^2 + (Mc^2)^2}$, se re obtiene la expresión vista en clase

$$E_{kin}^{max} = \frac{2m_e p^2}{M^2 + m_e^2 + 2m_e E/c^2}.$$

Para evaluar los límites relativista y no-relativista, escribimos

$$\begin{aligned} E^2 &= (pc)^2 + (Mc^2)^2 & E &= \gamma M c^2 \\ \longrightarrow p^2 &= M^2 c^2 (\gamma^2 - 1) \\ &= M^2 c^2 \left(\frac{1}{1 - \beta^2} - 1 \right) \\ &= M^2 c^2 \beta^2 \gamma^2, \end{aligned}$$

de modo que

$$E_{kin}^{max} = \frac{2m_e M^2 c^2 \beta^2 \gamma^2}{M^2 + m_e^2 + 2m_e M \gamma}.$$

- En el límite no-relativista, se tiene que $\gamma \simeq 1$ y $E = \frac{1}{2} M \beta^2 c^2$, y entonces

$$\begin{aligned} E_{kin}^{max} &= \frac{4m_e M E}{M^2 + m_e^2 + 2m_e M} \\ &= \frac{4m_e M E}{(M + m_e)^2}. \end{aligned}$$

- En el límite relativista, $\beta \rightarrow 1$ y $E \gg m_e c^2$, de modo que

$$\begin{aligned} E_{kin}^{max} &= \frac{2m_e M^2 c^2 \gamma^2}{M^2 + m_e^2 + 2m_e M \gamma} \\ &= \frac{2m_e M^2 c^4 \gamma^2}{M^2 c^2 + m_e^2 c^2 + 2m_e M c^2 \gamma} \\ &= \frac{2m_e E^2}{M^2 c^2 + m_e^2 c^2 + 2m_e E} \\ &\simeq \frac{2m_e E^2}{M^2 c^2 + 2m_e E} \\ &= \frac{E^2}{M^2 c^2 / 2m_e + E}. \end{aligned}$$

2. La energía promedio de los electrones al cruzar la placa de aluminio es

$$E(x) = E_0 e^{-\frac{x}{X_0}}.$$

Tomamos la longitud de radiación del aluminio como $X_0 = 8,9[cm]$, de modo que la energía perdida por bremsstrahlung en $x = 5[cm]$ es entonces

$$\begin{aligned}\Delta E &= E_0 - E(5[cm]) \\ &\simeq 0,43[GeV].\end{aligned}$$

3. Considerando la producción de pares a partir de fotones de alta energía, el coeficiente de absorción viene dado por

$$\mu = \frac{7}{9X_0} \simeq 1,38 [cm^{-1}].$$

Por otro lado, la sección eficaz es

$$\sigma_{pair} = \frac{A}{N_A} \frac{7}{9X_0} \simeq 4,74 \times 10^{-22} \left[\frac{g}{cm} \right] \longrightarrow 4,19 \times 10^{-23} [cm^2]$$

4. Usamos la expresión para el ángulo rms,

$$\Theta_{rms}^{proj} = \frac{13,6[MeV]}{\beta cp} \sqrt{\frac{x}{X_0}}. \quad (4)$$

a). De la relación energía-momentum,

$$\begin{aligned}(\gamma mc^2)^2 &= (pc)^2 + (mc^2)^2 \\ \longrightarrow \gamma^2 &= \frac{(pc)^2}{(mc^2)^2} + 1 = \frac{1}{1 - \beta^2} \\ \longrightarrow \beta^2 &= \frac{(pc)^2}{(pc)^2 + (mc^2)^2},\end{aligned}$$

de modo que podemos escribir (4) como

$$\Theta_{rms}^{proj} = 13,6[MeV] \frac{\sqrt{(cp)^2 + (mc^2)^2}}{(cp)^2} \sqrt{\frac{x}{X_0}} \quad (5)$$

Con

$$\begin{aligned}cp &= 50 [MeV] & mc^2 &= 938,27 [MeV] \\ X_{0[Al]} &= 24 \left[\frac{g}{cm^2} \right] & x &= 0,1 \left[\frac{g}{cm^2} \right],\end{aligned}$$

$$\Theta_{rms}^{proj} \simeq 0,33.$$

b). Con

$$\begin{aligned} E_k &= \sqrt{(cp)^2 + (mc^2)^2} - mc^2 \\ \longrightarrow (cp)^2 &= (E_k + mc^2)^2 - (mc^2)^2, \end{aligned}$$

se escribe (5) como

$$\Theta_{rms}^{proj} = 13,6 [MeV] \frac{E_k + mc^2}{(E_k + mc^2)^2 - (mc^2)^2} \sqrt{\frac{x}{X_0}}.$$

Usando

$$\begin{aligned} E_k &= 200 [MeV] & mc^2 &= 938,27 [MeV] \\ X_{0[Al]} &= 1,43 [cm] & x &= 0,2 [cm], \end{aligned}$$

se obtiene,

$$\Theta_{rms}^{proj} \simeq 0,014.$$

5. Se calcula la máxima penetración como

$$\begin{aligned} t_{max} &= \frac{\ln\left(\frac{E_0}{E_c}\right)}{\ln(2)} \\ &= 10,29. \end{aligned}$$

El espesor de la atmósfera cruzada es

$$x = tX_0 = 380,73 \left[\frac{g}{cm^2} \right].$$

6.

a) Se calcula el producto $\gamma\beta$ como

$$\begin{aligned} (cp)^2 &= (\beta\gamma)^2 (mc^2)^2 = E^2 - (mc^2)^2 \\ \longrightarrow \beta\gamma &= \sqrt{\frac{E^2}{(mc^2)^2} - 1}. \end{aligned}$$

Con

$$E = 100 [GeV] \qquad mc^2 = 105,66 [MeV],$$

esto es,

$$\beta\gamma = 946,43.$$

Dado que el producto está en la región $0,1 < \beta\gamma < 1000$, el proceso de pérdida de energía dominante es por ionización.

b. Se usa la ecuación de Bethe-Bloch

$$-\frac{dE}{dx} \simeq \left(0,307 \left[\frac{MeV \cdot cm^2}{mol} \right] \right) \rho \frac{Z}{A} \frac{z^2}{\beta^2} \left[\ln \left(\frac{2m_\mu c^2 (\gamma\beta)^2}{I} \right) - \beta^2 \right].$$

Con

$$\begin{aligned} \beta &= \sqrt{\frac{E^2}{\gamma^2 (mc^2)^2} - \frac{1}{\gamma^2}} = \sqrt{1 - \frac{(mc^2)^2}{E^2}} \simeq 1 \\ I &\simeq 16Z^{0,9}[eV] = 300,33[eV] \\ z^2 &= 1 \\ Z &= 26 \\ \rho &= 7,87 \left[\frac{g}{cm^3} \right] \\ A &= 55,85 \left[\frac{g}{mol} \right] \\ m_\mu c^2 &= 105,66[MeV] \\ \beta\gamma &= 946,43, \end{aligned}$$

se obtiene

$$\frac{dE}{dx} = -29,43 \left[\frac{MeV}{cm} \right].$$

La energía media perdida al atravesar 3[m] dentro del detector es

$$E = 29,43 \left[\frac{MeV}{cm} \right] \times 300[cm] = 8,83[GeV].$$