



4302212 – Física IV

## Dinâmica Relativística - II

## Força e Aceleração

– Para uma partícula em um dado referencial inercial:

$$\mathbf{F} = \frac{d\mathbf{p}}{dt} = \frac{dm}{dt}\mathbf{u} + m \underbrace{\frac{d\mathbf{u}}{dt}}_{\text{(aceleração)}}$$

$$\frac{dm}{dt} = \frac{1}{c^2} \frac{dK}{dt} = \frac{1}{c^2} \mathbf{F} \cdot \mathbf{u}$$

– Lembrando uma vez mais que  $m = m_0/[1 - (u/c)^2]^{1/2}$ :

$$\mathbf{F} = m\mathbf{a} + \frac{(\mathbf{F} \cdot \mathbf{u})}{c^2} \mathbf{u}$$

(limite clássico:  $\mathbf{F} = m_0\mathbf{a}$ )

$$\mathbf{a} = \frac{1}{m} \mathbf{F} - \frac{(\mathbf{F} \cdot \mathbf{u})}{mc^2} \mathbf{u}$$

(em geral,  $\mathbf{a}$  e  $\mathbf{F}$  não têm a mesma direção)

## Forças Paralela e Perpendicular

– Há dois casos em que força e aceleração se tornam paralelos: (i) quando a **força é paralela à velocidade** (por exemplo, carga puntiforme partindo do repouso sujeita a campo elétrico uniforme).

$$a_{\parallel} = \left( \frac{1}{m} - \frac{u^2}{mc^2} \right) F_{\parallel}$$

$$F_{\parallel} = \frac{m_0}{[1 - (u/c)^2]^{3/2}} a_{\parallel}$$

## Forças Paralela e Perpendicular

– (ii) quando a **força é perpendicular à velocidade** (por exemplo, carga puntiforme sujeita à força magnética,  $\mathbf{F} = q\mathbf{v} \times \mathbf{B}$ ).

$$\mathbf{a} = \frac{1}{m} \mathbf{F} - \frac{(\mathbf{F} \cdot \mathbf{u})}{mc^2} \mathbf{u}$$

$$F_{\perp} = \frac{m_0}{\sqrt{1 - (u/c)^2}} a_{\perp}$$

– **Elétron em um campo magnético:** Assim como no caso clássico, um elétron que penetre uma região onde exista campo magnético ( $\mathbf{B}$ ) perpendicular à sua velocidade ( $\mathbf{u}$ ), irá descrever movimento circular uniforme:

$$\mathbf{a}_{\perp} = \frac{q}{m} \mathbf{u} \times \mathbf{B}$$

$$a_{\perp} = \frac{u^2}{r} = \frac{quB}{m}$$

$$r = \frac{mu}{qB} = \frac{1}{\sqrt{1 - (u/c)^2}} \frac{m_0 u}{qB}$$

– **Exercício:** Considere elétrons com energia cinética  $K = 10.0$  MeV, sujeitos ao campo  $B = 2.0$  T perpendicular à sua velocidade inicial. Calcule os raios das trajetórias utilizando as expressões clássica e relativística.

$$q = e = 1.602 \times 10^{-19} \text{C}$$
$$m_0 = 9.109 \times 10^{-31} \text{kg}$$
$$m_0 c^2 = 0.511 \text{MeV}$$

– Classicamente:

$$r_0 = \frac{m_0 u}{qB} = \frac{p}{qB}$$

$$p = \sqrt{2m_0 K} = [2 \times (0.511 \text{MeV}/c^2) \times (10.0 \text{MeV})]^{1/2} = 3.19 \text{MeV}/c$$

$$= (3.19 \text{MeV}/c) \times (1.602 \times 10^{-19} \text{J/eV}) \times \frac{1}{2.998 \times 10^8 \text{m/s}} = 1.70 \times 10^{-21} \text{kg}\cdot\text{m/s}$$

$$r_0 = \frac{1.70 \times 10^{-21}}{(1.602 \times 10^{-19}) \times (2.0)} = 5.3 \times 10^{-3} \text{m}$$

– Relativisticamente:

$$r_0 = \frac{m_0}{\sqrt{1 - (u/c)^2}} \frac{u}{qB} = \frac{p}{qB}$$

$$\begin{aligned} p &= \frac{1}{c} \sqrt{E^2 - m_0^2 c^4} = \frac{1}{c} \sqrt{(K + m_0^2 c^4)^2 - m_0^2 c^4} \\ &= \frac{1}{c} \sqrt{(10.0 \text{ MeV} + 0.511 \text{ MeV})^2 - (0.511 \text{ MeV})^2} = 10.52 \text{ MeV}/c \\ &= (10.52 \text{ MeV}/c) \times \frac{1.602 \times 10^{-19} \text{ J/eV}}{2.998 \times 10^8 \text{ m/s}} = 5.62 \times 10^{-21} \text{ kg.m/s} \end{aligned}$$

$$r = \frac{5.62 \times 10^{-21} \text{ kg.m/s}}{(1.602 \times 10^{-19}) \times (2.00)} = 1.8 \times 10^{-2} \text{ m}$$

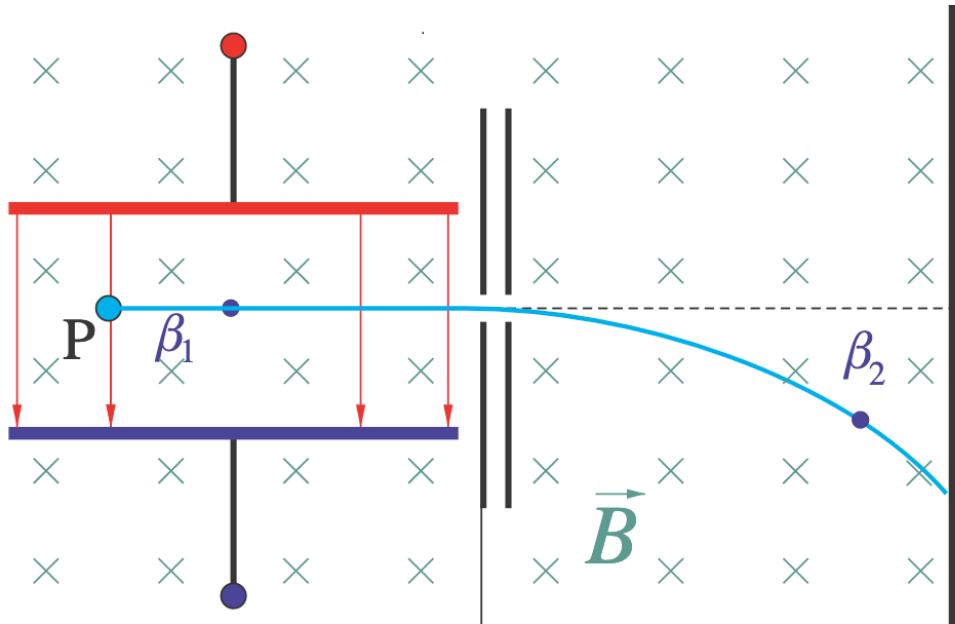


# Experimento de Bucherer (1909)

$$qE = quB$$

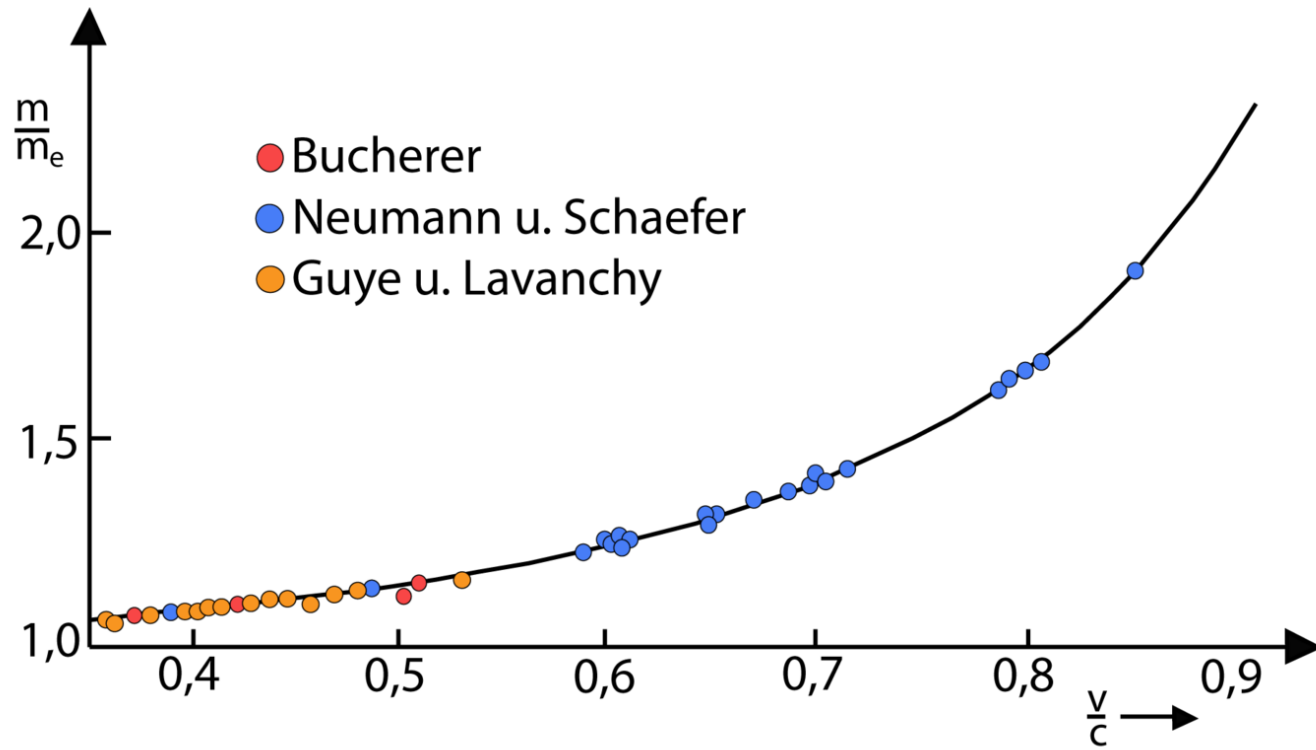
$$u = \frac{E}{B}$$

$$r = \frac{1}{\sqrt{1 - (u/c)^2}} \frac{m_0 u}{qB}$$



<https://www.leifiphysik.de/kern-teilchenphysik/radioaktivitaet-einfuehrung/ausblick/identifizierung-der-strahlungsarten>

A combinação dos campos elétrico e magnético entre as placas do capacitor funciona como um seletor de velocidades. Assim, apenas elétrons com velocidades paralelas às placas chegam à região do detector, onde há apenas o campo magnético.



<https://www.abiweb.de/physik-relativitaetstheorie/relativistische-dynamik/geschwindigkeitsabhaengigkeit-der-masse/relativistische-massenformel.html>