Resolução dos exercícios das notas - Física Moderna 1 A

Arthur Souza e Gabriel Capelini

12 de outubro de 2022

Aula 12

Exercício 9 Calcule $\eta^{\mu}\eta_{\mu\nu}\eta^{\nu}$ e mostre que é um invariante.

Solução:

$$\eta^{\mu}\eta_{\mu\nu}\eta^{\nu} = \eta^{\mu}\eta_{\nu} = -\eta^{0}\eta_{0} + \eta^{i}\eta_{i} = -\frac{dx^{0}}{d\tau}\frac{dx_{0}}{d\tau} + \frac{dx^{i}}{d\tau}\frac{dx_{i}}{d\tau} = \gamma^{2}\left(-\frac{cdt}{dt}\frac{cdt}{dt} + \frac{dx^{i}}{dt}\frac{dx_{i}}{dt}\right) = \gamma^{2}(-c^{2} + v^{2})$$

$$= -\gamma^{2}c^{2}\underbrace{\left(1 - \frac{v^{2}}{c^{2}}\right)}_{\gamma^{-2}} = -c^{2}$$
(1)

Para mostrar que é um invariante, aplicamos uma TL

$$\eta^{\mu'}\eta_{\mu\nu}\eta^{\nu'} = \frac{dx^{\mu'}}{d\tau}\eta_{\mu\nu}\frac{dx^{\nu'}}{d\tau} = \frac{d(\Lambda^{\mu}_{\alpha}x^{\alpha})}{d\tau}\eta_{\mu\nu}\frac{d(\Lambda^{\nu}_{\beta}x^{\beta})}{d\tau} = \Lambda^{\mu}_{\alpha}\eta_{\mu\nu}\Lambda^{\nu}_{\beta}\frac{dx^{\alpha}}{d\tau}\frac{dx^{\beta}}{d\tau} = \eta_{\alpha\beta}\frac{dx^{\alpha}}{d\tau}\frac{dx^{\beta}}{d\tau}$$

$$= \eta^{\alpha}\eta_{\alpha\beta}\eta^{\beta}$$
(2)

Como a tranformação (2) é completamente arbitrária, então $\eta^{\mu}\eta_{\mu\nu}\eta^{\nu}$ é um invariante.

Exercício 10 Explique por que a massa de repouso é um invariante.

Solução: Como o resultado do produto interno é um escalar e escalares possuem o mesmo valor visto de qualquer referencial, o resultado m^2c^2 é um invariante. Como c é um invariante, então m também deve ser um invariante para essa quantidade como um todo ser invariante.

Aula 14

Exercício 2 Um pion neutro (isso é importante pela conservação de carga) decai em dois fótons. Sabendo que a massa de repouso do pion vale $2,4\times10^{-28}$ kg, qual o momento dos fótons criados. É possível que o pion decaia em apenas um fóton? Justifique sua resposta.

Solução: Sabemos que o momento relativístico deve se conservar, isso se traduz como

$$p_{\pi} = p_{\gamma_1} + p_{\gamma_2} = p_{\gamma} \tag{3}$$

em que p_{π} é o momento do pion e p_{γ} o momento total dos fótons. O momento total dos fótons pode ser escrito como

$$E_{\gamma} = cp_{\gamma} \Rightarrow p_{\gamma} = \frac{E_{\gamma}}{c}, \quad p_{\gamma} = |\mathbf{p}_{\gamma}|$$
 (4)

Sabendo que a seguinte quantidade

$$E^2 - (cp)^2 = (mc^2)^2 (5)$$

é invariante. Podemos tomar o referencial de repouso do pion (i.e p=0), de forma que

$$E_{\pi} = mc^2 \tag{6}$$

Então, de (3) segue que

$$p_{\gamma} = \frac{E_{\pi}}{c} = \frac{mc^2}{c} = mc \tag{7}$$

Substituindo os valores dados

$$p_{\gamma} = (2, 4 \times 10^{-28} \text{kg})(3 \times 10^8 \text{m/s}) = 7, 2 \times 10^{-20} \text{kg m/s}$$
 (8)

Se o pion decair em apenas um fóton, a conservação de momento não é satisfeita, pois o fóton viaja a velocidade da luz sempre. Se tomarmos o referencial de repouso do pion, com apenas um fóton, é impossível que o momento líquido seja zero, porém, com dois fótons, o momento líquido pode ser zero e a conservação de momento é satisfeita.

Exercise 6 Acima vemos que E varia com o tempo. A energia relativística não deveria ser uma constante?

Solução: A energia e o momento relativístico se conservam (ou seja, não variam no tempo) para sistemas isolados (sistemas livres de forças externas). Nesse caso, existe uma força constante que age sobre o corpo, mudando a sua velocidade a cada instante, de forma que a energia varie.

Aula 16

Exercício 7 Verifique que a conservação de carga não é invariante por Transformações de Galileu. Ou seja, assumindo que $\bf J$ é um vetor 3D e que ρ é um escalar, mostre que a equação da conservação não é invariante por uma Transformação de Galileu.

Solução: A equação da continuidade é dada por

$$\nabla \cdot \mathbf{J} + \frac{\partial \rho}{\partial t} = 0$$

onde $\mathbf{J} = \rho \mathbf{v}$. Ao realizarmos uma transformação de Galileu $\mathbf{v}' = \mathbf{v} + \mathbf{V}$, temos

$$\nabla \cdot \mathbf{J}' + \frac{\partial \rho}{\partial t} = \nabla \cdot (\rho \mathbf{v}') + \frac{\partial \rho}{\partial t} = \nabla \cdot (\rho (\mathbf{v} + \mathbf{V})) + \frac{\partial \rho}{\partial t} = \nabla \cdot \mathbf{J} + \nabla \cdot (\rho \mathbf{V}) + \frac{\partial \rho}{\partial t}$$

$$\nabla \cdot \mathbf{J} + \nabla \cdot (\rho \mathbf{V}) + \frac{\partial \rho}{\partial t} = \nabla \cdot \mathbf{J} + \nabla \rho \cdot \mathbf{V} + \rho \nabla \cdot \mathbf{V} + \frac{\partial \rho}{\partial t} = \nabla \cdot \mathbf{J} + \nabla \rho \cdot \mathbf{V} + \frac{\partial \rho}{\partial t}$$

$$\nabla \cdot \mathbf{J} + \nabla \rho \cdot \mathbf{V} + \frac{\partial \rho}{\partial t} \neq \nabla \cdot \mathbf{J} + \frac{\partial \rho}{\partial t}$$

Logo, a equação da conservação não é invariante por uma Transformação de Galileu.