

# Formulação covariante do eletromagnetismo

1. **Ginástica com o símbolo  $\epsilon$**

Na segunda página de capa do Jackson há fórmulas de cálculo vetorial, tipo

$$\vec{a} \cdot (\vec{b} \times \vec{c}) = \vec{b} \cdot (\vec{c} \times \vec{a}) = \vec{c} \cdot (\vec{a} \times \vec{b}), \quad \vec{a} \times (\vec{b} \times \vec{c}) = (\vec{a} \cdot \vec{c})\vec{b} - (\vec{a} \cdot \vec{b})\vec{c},$$

etc. Demonstre essas fórmulas usando o símbolo  $\epsilon_{ijk}$ . (Você vai precisar saber que  $\vec{a} = \vec{b} \times \vec{c}$  nessa linguagem vira  $a_i = \epsilon_{ijk} b_j c_k$  – demonstre ou cheque isso!).

2. **Importante: transformações de Lorentz dos campos eletromagnéticos**

Escreva como os campos  $\vec{E}$  e  $\vec{B}$  se transformam sob um boost de Lorentz na direção  $x$ .

3. **Importante: caso de uma densidade linear de carga**

Considere uma distribuição linear uniforme de carga,  $\lambda$ , ao longo da direção  $x$ . Veremos nas próximas semanas, ou talvez você já viu em Física III, que o campo elétrico gerado por tal distribuição é

$$\vec{E} \propto \frac{\lambda}{y^2 + z^2} \begin{pmatrix} 0 \\ y \\ z \end{pmatrix}.$$

Para cargas estáticas o campo magnético é nulo:  $\vec{B} = 0$ . Descreva esse mesmo sistema do ponto de vista de um observador com velocidade  $v$  ao longo da direção  $x$ .

4. **Importante: caso de uma carga pontiforme**

Faça a mesma coisa do exercício anterior para o caso de uma partícula estática de carga  $q$ , que produz um campo elétrico

$$\vec{E} = \frac{q}{(x^2 + y^2 + z^2)^{3/2}} \begin{pmatrix} x \\ y \\ z \end{pmatrix}.$$

Descreva esse mesmo sistema do ponto de vista de um observador com velocidade  $v$  ao longo da direção  $x$ . Você vai achar que no novo referencial o campo elétrico não é mais isotrópico e que também vai ter um campo magnético.

5. Demonstre que, em ausência de cargas, o tensor

$$T^{\mu\nu} = F^\mu{}_\lambda F^{\nu\lambda} - \frac{1}{4} \eta^{\mu\nu} F_{\rho\sigma} F^{\rho\sigma}$$

obedece  $\partial_\mu T^{\mu\nu} = 0$ . Demonstre também que o traço é nulo,  $T^\mu{}_\mu = 0$ .

6. Demonstre que para o campo eletro-magnético a densidade Lagrangeana é dada por

$$\mathcal{L}_{\text{Maxwell}} = \frac{1}{2}(\vec{E}^2 - \vec{B}^2).$$

Demonstre também que, em ausência de partículas carregadas, a componente 00 do tensor acima é dada por

$$T^{00} = \frac{1}{2}(\vec{E}^2 + \vec{B}^2).$$

Veremos que esta é a densidade de energia do campo eletro-magnético.  $T^{\mu\nu}$  é chamado de tensor de energia-momento.

7. Calcule explicitamente as componentes do tensor *dual*

$$\tilde{F}_{\mu\nu} = -\frac{1}{2}\epsilon_{\mu\nu\rho\sigma}F^{\rho\sigma}.$$

Considere as equações de Maxwell sem fontes e descreva a dualidade que elas têm sob troca dos campos  $\vec{E}$  e  $\vec{B}$ . O que acontece incluindo as fontes?

Na sala nós consideramos  $\mathcal{L}_{\text{Maxwell}} = -\frac{1}{4}F_{\mu\nu}F^{\mu\nu}$  e no exercício acima você escreveu essa combinação em termos de  $\vec{E}$  e  $\vec{B}$ . Faça o mesmo com  $F_{\mu\nu}\tilde{F}^{\mu\nu}$ .

8. Escreva a relação entre os campos  $\vec{E}(t, \vec{x})$  e  $\vec{B}(t, \vec{x})$  e os potenciais  $V(t, \vec{x})$  e  $\vec{A}(t, \vec{x})$ . Demonstre que a transformação de calibre

$$V \rightarrow V - \frac{\partial\Lambda}{\partial t}, \quad \vec{A} \rightarrow \vec{A} + \nabla\Lambda,$$

com  $\Lambda(t, \vec{x})$  uma função escalar, deixa os campos  $\vec{E}$  e  $\vec{B}$  invariantes.

9. Descreva o eletromagnetismo em 2+1 e em 4+1 dimensões.

10. **Opcional: um pouco de álgebra de Lorentz**

Escreva explicitamente os geradores de rotações e boosts em 3+1 dimensões. Dica: como feito na aula, considere transformações infinitesimais  $T = 1 + A + O(A^2)$ , onde  $A$  é o produto do parâmetro da transformação e do gerador. É útil, por razões que ficam claras estudando mecânica quântica, multiplicar os geradores por  $-i$ . Chamemos os geradores das rotações  $J_i$  e os dos boosts  $K_i$  (com  $i = 1, 2, 3$  ou  $i = x, y, z$ ).

Verifique a álgebra de rotações  $SO(3)$ :

$$[J_i, J_j] \equiv J_i J_j - J_j J_i = i\epsilon_{ijk} J_k.$$

Verifique também a relação

$$[K_x, K_y] = -iJ_z.$$

Vemos então que dois boosts produzem uma rotação!

11. **Opcional e difícil: a contração de Inonu-Wigner**

Procure em algum livro – ou derive! – as álgebras de Lorentz+translações (juntas são também conhecidas como álgebra de Poincaré) e a álgebra de Galileo. Encontre um rescalamento dos geradores de Poincaré com fatores de  $c$ , tal que, quando  $c \rightarrow \infty$ , a álgebra de Poincaré se reduz à álgebra de Galileo.