

# Lista 3 - FIS 404 - Relatividade Geral

Curvatura, campos de Killing, fluidos, eletromagnetismo.

2º quadrimestre de 2017 - Professor Maurício Richartz

**Leitura sugerida:** Carroll (seções 3.1-3.4,3.6-3.8), Wald (capítulo 3 e seções 4.1-4.3).

1. Veja o problema 3.2 do Carroll e o “box 20.1” na página 437 do Hartle. Nas coordenadas esféricas  $(r, \theta, \phi)$ , temos as bases coordenada  $\{\partial_r, \partial_\theta, \partial_\phi\}$  e  $\{dr, d\theta, d\phi\}$ . O gradiente de um campo escalar  $\varphi$  é então  $\text{grad } \varphi = \nabla_\mu \varphi dx^\mu = \partial_\mu \varphi dx^\mu = \frac{\partial \varphi}{\partial r} dr + \frac{\partial \varphi}{\partial \theta} d\theta + \frac{\partial \varphi}{\partial \phi} d\phi$ . O divergente de um campo de vetores  $V = V^\mu \partial_\mu = V^r \partial_r + V^\theta \partial_\theta + V^\phi \partial_\phi$  é o escalar  $\text{div } V = \nabla_\mu V^\mu = \frac{1}{r^2} \frac{\partial(r^2 V^r)}{\partial r} + \frac{1}{\sin \theta} \frac{\partial(\sin \theta V^\theta)}{\partial \theta} + \frac{\partial V^\phi}{\partial \phi}$ . O rotacional do campo de vetores  $V$  é dado por  $\text{rot } V = \epsilon^{jki} (\nabla_j V_k) \partial_i = \epsilon^{jki} (\partial_j V_k) \partial_i$ . Ou seja, as componentes do rotacional são  $(\text{rot } V)^i = \epsilon^{jki} (\partial_j V_k)$ , onde  $\epsilon^{jki}$  é o tensor contravariante de Levi-Civita (não confunda com o símbolo de Levi-Civita). Nas coordenadas esféricas temos

$$\text{rot } V = \frac{1}{r^2 \sin \theta} \left( \frac{\partial V_\phi}{\partial \theta} - \frac{\partial V_\theta}{\partial \phi} \right) \partial_r + \frac{1}{r^2 \sin \theta} \left( \frac{\partial V_r}{\partial \phi} - \frac{\partial V_\phi}{\partial r} \right) \partial_\theta + \frac{1}{r^2 \sin \theta} \left( \frac{\partial V_\theta}{\partial r} - \frac{\partial V_r}{\partial \theta} \right) \partial_\phi.$$

Para recuperar as fórmulas usuais do Cálculo vetorial temos que usar uma base ortonormal ao invés da base coordenada. Em cada ponto do espaço, definimos a base ortonormal  $\{\hat{e}^r, \hat{e}^\theta, \hat{e}^\phi\}$  para o espaço cotangente através de  $\hat{e}^r = dr$ ,  $\hat{e}^\theta = r d\theta$ ,  $\hat{e}^\phi = r \sin \theta d\phi$ . Analogamente, a base ortonormal para o espaço tangente é  $\{\hat{e}_r, \hat{e}_\theta, \hat{e}_\phi\}$ , onde  $\hat{e}_r = \partial_r$ ,  $\hat{e}_\theta = r^{-1} \partial_\theta$ ,  $\hat{e}_\phi = (r \sin \theta)^{-1} \partial_\phi$ . A partir das contas feitas com as bases coordenadas, transforme para as bases ortonormais para recuperar as fórmulas usuais.

3. **Esse problema é baseado no problema 3.5 do Carroll. Veja aqui:** <http://www.physics.utah.edu/~sandick/7720fall2016/Homework3Sols.pdf>
  - a) Considere uma curva parametrizada por  $\lambda$ , isto é  $(\theta(\lambda), \phi(\lambda))$ . Para que essa curva represente uma geodésica, ela deve satisfazer à equação geodésica. Usando a equação geodésica, temos  $\theta''(\lambda) - \sin(\theta) \cos(\theta) \phi'(\lambda)^2 = 0$  e  $\phi''(\lambda) + 2 \cot(\theta) \theta'(\lambda) \phi'(\lambda) = 0$ . Faça então  $\phi(\lambda) = \text{constante}$  ou  $\theta(\lambda) = \text{constante}$  para mostrar o que se pede.
  - b) Veja o problema/solução 10.1 do Lightman. Um círculo de latitude constante, parametrizado pela própria longitude, é definido por  $(\theta(\phi), \phi(\phi)) = (\theta_0, \phi)$ . Seu vetor tangente é dado por  $W^\mu = (0, 1)$ . Para fazer o transporte de um vetor  $V^\mu = (a, b)$  ao longo dessa curva, temos que resolver a equação do transporte paralelo  $W^\mu \nabla_\mu V^\nu = 0$ , onde  $V^\nu = (V^\theta(\phi), V^\phi(\phi))$  é um campo de vetores, sujeita à condição inicial  $V^\nu(0) = (a, b)$ .
  - c) Seja  $X^\mu = (X^\theta, X^\phi)$  um campo de vetores. Para que esse campo de vetores seja um vetor de Killing, ele deve satisfazer à equação  $\nabla_\mu X_\nu + \nabla_\nu X_\mu = 0$ . Use então a fórmula para derivadas covariantes de covetores para encontrar três equações diferenciais parciais:

$$2\partial_\theta V_\theta = 0, \quad -2 \cot \theta V_\phi + \partial_\phi V_\theta + \partial_\theta V_\phi = 0, \quad \sin(2\theta) V_\theta + 2\partial_\phi V_\phi = 0.$$

Para resolver use separação de variáveis.

4. **Esse é o problema 3.6 do Carroll. Veja a solução aqui:** <http://www.physics.utah.edu/~sandick/7720fall2016/Homework3Sols.pdf>

5. **Esse é o problema 3.8 do Carroll.**

- a) Veja a seção 3.3 do Carroll, a partir da equação 3.44. Substitua a métrica dada na equação 3.49 do Carroll. Escreva então as equações de Euler-Lagrange e compare com as equações das geodésicas para encontrar os símbolos de Christoffel. Se quiser, repita as contas no Mathematica e compare os resultados.
- b) Faça diretamente a partir dos símbolos de Christoffel. Se quiser, pode fazer também no Mathematica e comparar os resultados.

9. **Eletromagnetismo na Relatividade:** veja o problema 4.25 do Schutz.

- a) No referencial de repouso do observador  $u^\alpha = (1, 0, 0, 0)$ .
- b) Basta levantar os índices usando a métrica do espaço-tempo plano.
- c,d,e) Trabalhe no referencial de repouso do observador. Veja os problemas/soluções 4.8 e 4.9 do Lightman.
- f,g) Veja as páginas 64, 65, 70, 71 do Wald. Veja a página 43 do Carroll. Veja os problemas/soluções 14.15 e 14.16 do Lightman.

11. **Espaço-tempo esfericamente simétrico:** está no arquivo do Mathematica que enviei.