

**UNIVERSIDADE FEDERAL DO RIO GRANDE DO SUL
INSTITUTO DE FÍSICA**

Trabalho de Relatividade Geral - Fundamentos de Relatividade - Prof. Dimiter Hadjimichef

O tensor de Einstein é (usando $c = 1$)

$$G_{\mu\nu} = R_{\mu\nu} - \frac{1}{2} g_{\mu\nu} R, \quad (1)$$

e a equação de Einstein da Relatividade Geral (com contante cosmológica Λ) é dada por

$$G_{\mu\nu} = -8\pi G \left(T_{\mu\nu} + \frac{\Lambda}{8\pi G} g_{\mu\nu} \right). \quad (2)$$

QUESTÕES

A métrica de Friedmann-Lemaître-Robertson-Walker (FLRW) é uma solução exata das equações de campo de Einstein da Relatividade Geral e descreve, na Cosmologia, um Universo homogêneo e isotrópico em expansão ou contração. As equações de campo de Einstein são apenas necessárias para se obter o fator de escala $a(t)$ do Universo. Essa métrica está associada ao modelo às vezes chamado de *Modelo Padrão da cosmologia moderna*, muito embora essa métrica também esteja associada ao modelo mais elaborado, que é usado para descrever a chamada *matéria escura fria* (**Cold Dark Matter**, $\Lambda \neq 0$), também conhecido como modelo Λ CDM.

1. A métrica de Friedmann-Lemaître-Robertson-Walker (FLRW) para o Universo é

$$g_{00} = 1 \quad ; \quad g_{11} = -\frac{a^2(t)}{1 - k r^2} \quad ; \quad g_{22} = -r^2 a^2(t) \quad ; \quad g_{33} = -r^2 a^2(t) \sin^2 \theta. \quad (3)$$

O elemento de linha para esta métrica fica

$$d\tau^2 = dt^2 - a^2(t) \left[\frac{dr^2}{1 - k r^2} + r^2(d\theta^2 + \sin^2 \theta d\phi^2) \right]. \quad (4)$$

(a) Mostre que os $\Gamma_{\mu\nu}^\lambda$ não nulos são

$$\begin{aligned} \Gamma_{11}^0 &= \frac{a \dot{a}}{1 - k r^2} \quad ; \quad \Gamma_{22}^0 = r^2 a \dot{a} \quad ; \quad \Gamma_{33}^0 = r^2 a \dot{a} \sin^2 \theta \quad ; \quad \Gamma_{11}^1 = \frac{k r}{1 - k r^2} \quad ; \\ \Gamma_{22}^1 &= -r(1 - k r^2) \quad ; \quad \Gamma_{33}^1 = -r(1 - k r^2) \sin^2 \theta \quad ; \\ \Gamma_{01}^1 &= \Gamma_{10}^1 = \Gamma_{02}^2 = \Gamma_{20}^2 = \Gamma_{03}^3 = \Gamma_{30}^3 = \frac{\dot{a}}{a} \quad ; \quad \Gamma_{33}^2 = -\cos \theta \sin \theta \quad ; \\ \Gamma_{12}^2 &= \Gamma_{21}^2 = \Gamma_{13}^3 = \Gamma_{31}^3 = \frac{1}{r} \quad ; \quad \Gamma_{23}^3 = \Gamma_{32}^3 = \cotg \theta. \end{aligned}$$

(b) Mostre que as componentes não nulas do tensor misto de Einstein G^μ_ν são

$$G^0_0 = -3 \left[\frac{\dot{a}^2 + k}{a^2} \right] \quad ; \quad G^1_1 = G^2_2 = G^3_3 = - \left[\frac{2\ddot{a}}{a} + \frac{\dot{a}^2 + k}{a^2} \right].$$

2. Considere o Universo como sendo um “fluido perfeito”, com um tensor de matéria dado por

$$T^{\mu\nu} = -p g^{\mu\nu} + (p + \rho) U^\mu U^\nu ,$$

onde U^μ é a 4-velocidade do fluido, p e ρ são a pressão e a densidade de energia, respectivamente, medidos por um observador em repouso em relação ao fluido, isto é, $U^\mu = (1, 0, 0, 0)$.

Usando a métrica de FLRW e a equação de campo (2), obtenha as equações de Friedmann para o modelo Λ CDM ($\Lambda \neq 0$):

$$H(t) = \frac{8\pi G}{3}\rho - \frac{k}{a^2} + \frac{\Lambda}{3} \quad (5)$$

$$2\frac{\ddot{a}}{a} = -8\pi G p - H^2 - \frac{k}{a^2} + \Lambda , \quad (6)$$

onde $H(t) = \dot{a}/a$.

(Dica: as equações (5) e (6) são obtidas da equação de Einstein (2) tomando $\mu = \nu = 0$ e $\mu = \nu = 1$, respectivamente.)