

Porto Alegre, 25 de fevereiro de 2003.

Relatividade e Cosmologia

Aulas 23 e 24

Vacuo com curvatura

Ao obtermos a solução de v'acuo de Schwarschild, resolvemos a equação $R_{\mu\nu} = 0$

para uma métrica $ds^2 = e^A dt^2 - e^B dr^2 - r^2 d\Omega^2$. (23-0)

N'os vimos tamb'em a a equação de Einstein mais geral é:

$$R^{\mu\nu} - 1/2 R g^{\mu\nu} + \Lambda g^{\mu\nu} = -\kappa M^{\eta\nu}; \quad (23-1)$$

sendo a primeira proposta de Einstein esta equação sem o termo em Λ .

$$R^{\mu\nu} - 1/2 R g^{\mu\nu} = -\kappa M^{\eta\nu} \quad (23-2)$$

Sem este termo existe outra forma de escrever esta equação, contraindo a equação e lembrando que

$$g_{\mu\nu} g^{\nu\sigma} = \delta_{\mu}^{\sigma} \quad (23-3)$$

$$R_{\mu}^{\sigma} - 1/2 \delta_{\mu}^{\sigma} R = -\kappa M_{\mu}^{\sigma} \quad (23-4)$$

a daigonal desta expressão:

$$R_{\mu}^{\mu} - 1/2 \delta_{\mu}^{\mu} R = -\kappa M_{\mu}^{\mu} \quad (23-4)$$

ou

$$R - 2R = -\kappa M \quad (23-5)$$

$$R = \kappa M \quad (23-6)$$

ou seja a equação pode se escrever como:

$$R^{\mu\nu} = -\kappa (M^{\mu\nu} - 1/2 g^{\mu\nu} M) \quad (23-7)$$

Ou seja existe uma espécie de intimidade entre a curvatura do espaço e a distribuição de energia. Esta redução também pode se fazer para a forma mais geral da equação, o que fornece:

$$R^{\mu\nu} = \Lambda g^{\mu\nu} - \kappa(M^{\mu\nu} - 1/2 g^{\mu\nu} M) \quad (23-8)$$

Se o tensor de matéria energia é nulo, teremos como conclusão um tanto bizarra, mas real, que :

$$R^{\mu\nu} = \Lambda g^{\mu\nu} \quad (23-9)$$

As soluções desta equação são chamadas de Universos de de Sitter. O que esta equação diz é que se o Λ existir, mesmo com conteúdo de matéria-energia nulo, o espaço tem curvatura. Como sabemos que a matéria existe, este é um elemento de curvatura intrínscio do e-t. É uma aceleração que se contrapõe à força atrativa. É importante salientar neste ponto que é necessário freiar a tentação de assimilar este fenômeno diretamente com a energia do vácuo obtida na quântica, medida pelo efeito Casimir. Em princípio ambas hipótese de partida (na Relatividade e na Quântica) são diferentes e a unificação destes conceitos requer também da unificação de ambas teorias.

Agora se tentamos resolver a equação (23-9), podemos usar o elemento de linha (23-0), que nem na solução de Schwarzschild, obtendo:

$$\begin{aligned} A' &= B' \text{ e} \\ A &= -B \text{ e} \end{aligned}$$

$$R^{\theta\theta} = \Lambda g^{\theta\theta} \quad (23-10)$$

$$e^\alpha (1 + rA') = 1 - \Lambda r^2 \quad (23-11)$$

$$\alpha + r\alpha' = (r\alpha)' = 1 - \Lambda r^2 \quad (23-12)$$

compare com a equação correspondente da métrica de Schwarzschild. Obtemos da (23-12)

$$\alpha = 1 - \frac{2m}{r} - \frac{1}{3}\Lambda r^2 \quad (23-13)$$

A métrica fica então:

$$ds^2 = \left(1 - \frac{2m}{r} - \frac{1}{3}\Lambda r^2\right) dt^2 - \left(1 - \frac{2m}{r} - \frac{1}{3}\Lambda r^2\right)^{-1} dr^2 - r^2 d\Omega^2$$

se $m \rightarrow 0$, fica só a parte em Λ

$$ds^2 = \left(1 - \frac{1}{3}\Lambda r^2\right) dt^2 - \left(1 - \frac{1}{3}\Lambda r^2\right)^{-1} dr^2 - r^2 d\Omega^2 \quad (12-15)$$

O espaço de deSitter substitui o de Minkowski se $\Lambda \neq 0$. Ele tem uma singularidade em $r = (\Lambda / 3)^{1/2}$. Como aqui não há nenhum ponto específico do espaço a ser identificado como geradora do campo a singularidade é das coordenadas.

Para tratar a singularidade vamos a supor que este espaço está imerso num espaço de Minkowski pentadimensional M5 (como uma superfície esférica está imersa num espaço euclideo 3-D. A métrica do mesmo é:

$$ds^2 = dT^2 - (dX^2 + dY^2 + dZ^2 + dW^2) \quad (23-16)$$

Neste então definimos uma pseudo-esfera S4 (“casca” esférica de dimensão 4), da seguinte forma. Suponhamos, para fixar ideias, que $\Lambda > 0$, definimos então $\Lambda / 3 = a^2$, e a S4 como:

$$X^2 + Y^2 + Z^2 + W^2 = a^2 \quad (23-17)$$

Este é um espaço de curvatura constante = $1/a^2$.

Podemos fazer uma aplicação do espaço de deSitter nesta S4, da seguinte maneira:

$$\begin{aligned} X &= r \sin \theta \cos \phi \\ Y &= r \sin \theta \sin \phi \\ Z &= r \cos \theta \end{aligned} \quad (23-18)$$

e se $r < a$

$$\begin{aligned} W &= a\left(1 - \frac{r^2}{a^2}\right)^{1/2} \cosh(t/a) \\ T &= a\left(1 - \frac{r^2}{a^2}\right)^{1/2} \sinh(t/a) \end{aligned} \quad (23-19)$$

se $r > a$

$$\begin{aligned} W &= a\left(1 - \frac{r^2}{a^2}\right)^{1/2} \sinh(t/a) \\ T &= a\left(1 - \frac{r^2}{a^2}\right)^{1/2} \cosh(t/a) \end{aligned} \quad (23-20)$$

Em todos os casos se escolhe a raiz positiva.

Esta transformação assegura para todo (t, r, θ, ϕ) que a (23-17) verificasse. Por tanto este mapping garante que a singularidade não existe.

Para o caso de $\Lambda < 0$, definimos $3/\Lambda = -a^2$
Deve considerarse:

$$ds^2 = dT^2 + dW^2 - (dX^2 + dY^2 + dZ^2) \quad (23-21)$$

e neste a pseudo-esfera:

$$X^2 + Y^2 + Z^2 - W^2 - T^2 = -a^2 \quad (23-22)$$

neste caso deve-se trocar W e T por:

$$W = a\left(1 + \frac{r^2}{a^2}\right)^{1/2} \cos(t/a)$$

(23-23)

$$T = a\left(1 + \frac{r^2}{a^2}\right)^{1/2} \text{sen}(t/a)$$

Neste caso tamb"em pode-se mapear todo o espaço (t, r, θ, ϕ) na esfera proposta, por tanto a singularidade n"ao "e real.