

# Perturbações Primordiais em Teorias Alternativas de Gravitação

Aluna de Doutorado: Mariana C. Costa

Orientador: Dr. José Carlos N. de Araujo

VIII Workshop da Pós-graduação em Astrofísica – DAS – INPE 2015

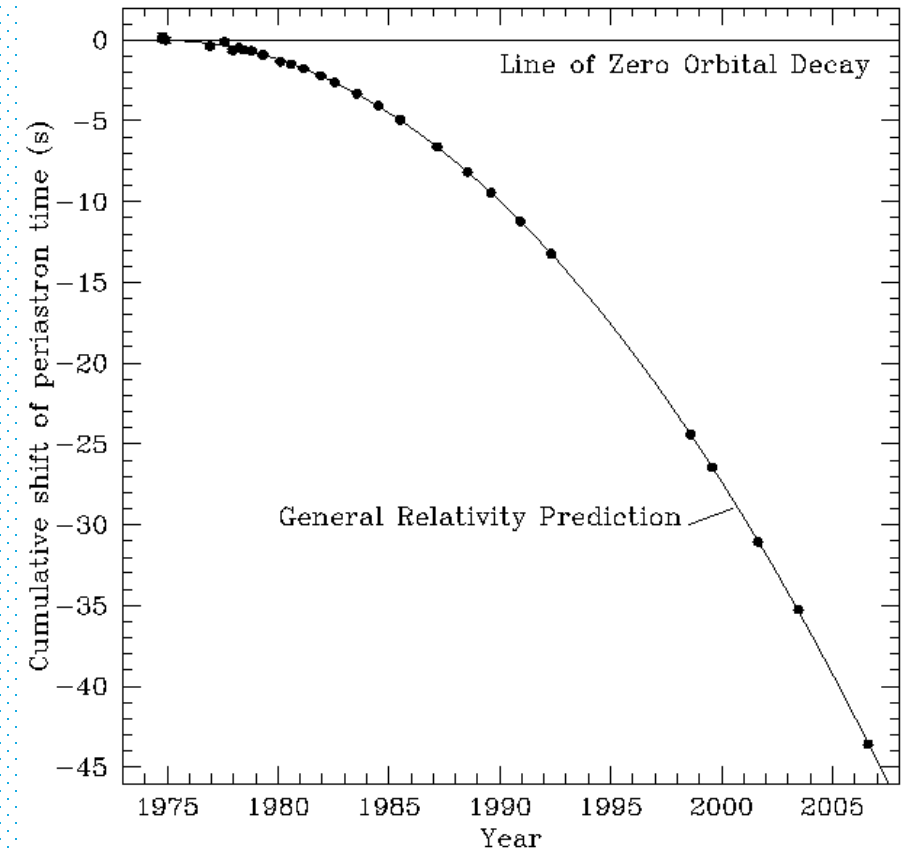
# PERTURBAÇÕES COSMOLÓGICAS

- Perturbações primordiais no fluido cósmico que evoluíram e deram origem à forma atual do Universo que observamos.
- **Perturbações Escalares** – perturbações de escalares do fluido cósmico – ex.: perturbações de densidade de energia, observadas na RCFM.
- **Perturbações Vetoriais** – relativas a movimentos rotacionais do fluido – decaem rapidamente com a expansão do Universo.
- **Perturbações Tensoriais** – descrevem as perturbações no espaço-tempo devido às **ondas gravitacionais** – podem dar informações preciosas sobre épocas remotas do Universo.

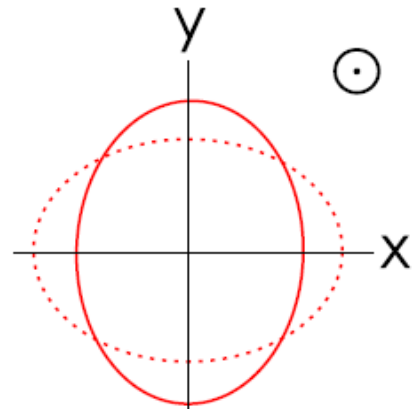
# AS ONDAS GRAVITACIONAIS

- Preditas pela Teoria da Relatividade Geral (RG), mas ainda **não observadas diretamente** – evidência indireta: pulsar de Hulse-Taylor.

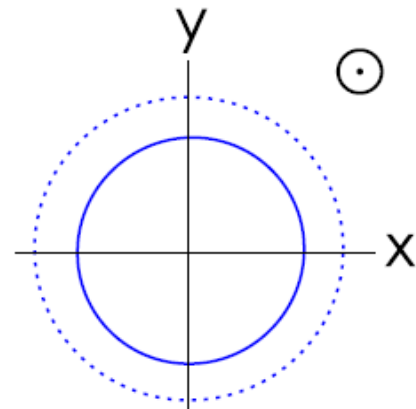
- **Modos de polarização possíveis:** + e x, preditos pela RG, e quatro adicionais – dependentes da teoria de gravitação considerada.



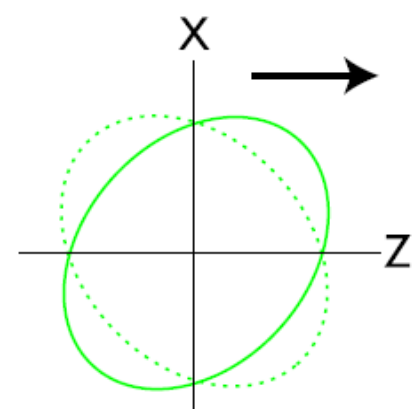
# POLARIZAÇÃO DAS ONDAS GRAVITACIONAIS



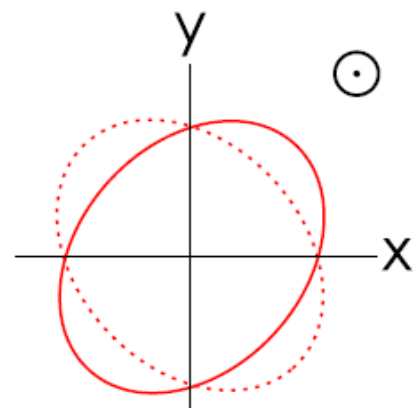
(a) plus mode



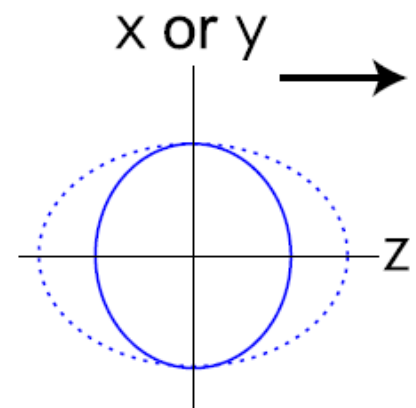
(c) breathing mode



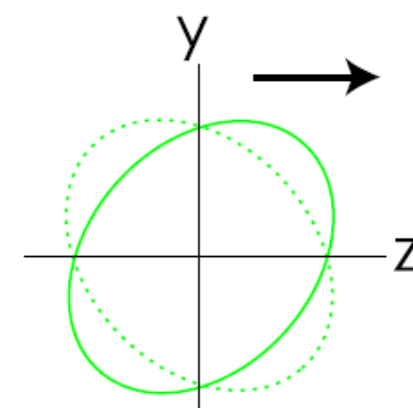
(e) vector-x mode



(b) cross mode



(d) longitudinal mode



(f) vector-y mode

# DECOMPOSIÇÃO DAS PERTURBAÇÕES

- Considerando-se **pequenas perturbações**, a métrica de um universo plano de Friedmann pode ser escrita da seguinte forma:

$$ds^2 = [{}^{(0)}g_{\alpha\beta} + \delta g_{\alpha\beta}(x^\gamma)] dx^\alpha dx^\beta ,$$

- sendo  ${}^{(0)}g_{\alpha\beta}$  a métrica de fundo dada em termos do tempo conforme:

$${}^{(0)}g_{\alpha\beta} dx^\alpha dx^\beta = a^2(\eta)(d\eta^2 - \delta_{ij} dx^i dx^j) .$$

As perturbações podem ser representadas através de **funções escalares, vetoriais e tensoriais**:

$$\delta g_{00} = 2a^2 \phi ,$$

$$\delta g_{0i} = a^2 (B_{,i} + S_i) ,$$

$$\delta g_{ij} = a^2 (2\psi \delta_{ij} + 2E_{,ij} + F_{i,j} + F_{j,i} + h_{ij}) .$$

# DECOMPOSIÇÃO DAS PERTURBAÇÕES

- A função tensorial  $h_{ij}$  representa as **ondas gravitacionais** e é composta por seis modos de polarização independentes:

- Dois com helicidade  $S=0$  (“**escalares**”),

- Dois com helicidades iguais a  $S=1$  e  $S=-1$  (“**vetoriais**”) e

- Dois com helicidades  $S=2$  e  $S=-2$  (“**tensoriais**”).

- É possível, então, representar as componentes da perturbação da métrica, em termos de funções escalares, vetoriais e tensoriais, de modo que  $\delta g_{\mu\nu} = \delta g_{\mu\nu}^e + \delta g_{\mu\nu}^v + \delta g_{\mu\nu}^t$ :

$$\delta g_{\alpha\beta}^e = \begin{pmatrix} 2\varphi & \partial_i B \\ \partial_i B & h_{ij}^e \end{pmatrix}, \quad \delta g_{\alpha\beta}^v = \begin{pmatrix} 0 & S_i \\ S_i & h_{ij}^v \end{pmatrix}, \quad \delta g_{\alpha\beta}^t = \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 0 & h_{ij}^t \end{pmatrix}.$$

# AS EQUAÇÕES DE EINSTEIN

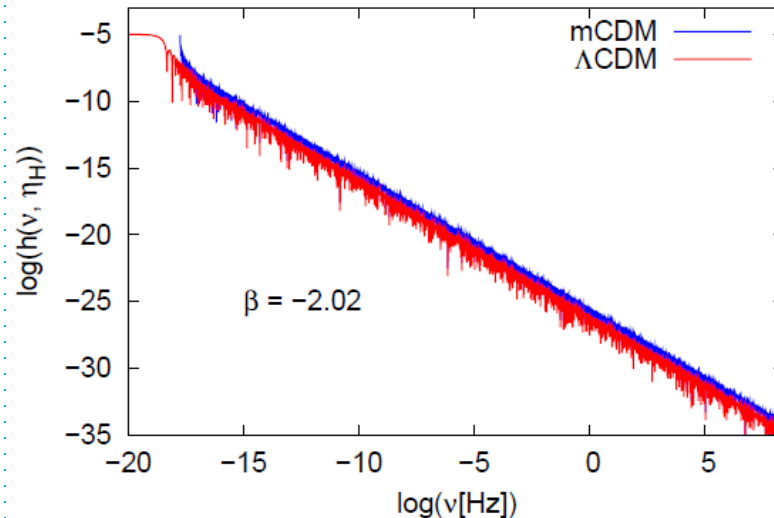
- É possível escrever as **equações de Einstein** em termos da **perturbação da métrica**, para cada componente (escalar, vetorial e tensorial).
- Para incluir os modos extra de polarização, pode-se reescrever as equações de Einstein como (Alves, 2009):

$G_{\mu\nu} = F_{\mu\nu} + 8\pi G T_{\mu\nu}$  ; perturbando as equações, temos:

$$\delta G_{\mu\nu} = \delta F_{\mu\nu} + 8\pi \delta G T_{\mu\nu} + 8\pi G \delta T_{\mu\nu} .$$

# ESPECTROS DE ONDAS GRAVITACIONAIS

- Dada uma teoria de gravitação, podemos escrever um **conjunto de equações** de Einstein para **cada classe** de perturbação da métrica.
- Resolvendo tais equações, obtemos informação acerca de **cada tipo de polarização**.
- Uma possibilidade interessante é a construção de **espectros de OGs** para uma teoria de gravitação que considere **modos extra de polarização**, como foi feito no trabalho de (Alves, 2009), que levou em conta o modo “tensorial” de OGs.:





# EQUAÇÕES PARA MODOS ADICIONAIS

- Considerar todos os modos de polarização é uma tarefa desafiadora, pois ainda não há trabalhos na literatura que tenham mostrado a solução das equações para os modos vetoriais ou escalares de teorias alternativas.
- Tais equações exigem métodos de solução diferentes dos empregados para o modo tensorial, por terem os **modos de OGs acoplados às perturbações do fluido cósmico**, como podemos inferir das componentes da perturbação da métrica:

$$\delta g_{\mu\nu}^e = \begin{pmatrix} 2\varphi & \partial_i B \\ \partial_i B & h_{ij}^e \end{pmatrix}, \quad \delta g_{\mu\nu}^v = \begin{pmatrix} 0 & S_i \\ S_i & h_{ij}^v \end{pmatrix}, \quad \delta g_{\mu\nu}^t = \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 0 & h_{ij}^t \end{pmatrix}.$$

# LINHAS GERAIS

1°

- Escolha da Teoria de Gravitação.
- Aplicação do Método de Decomposição das Perturbações.

2°

- Escrita das Equações perturbadas para cada classe de perturbação.
- Solução das equações para cada classe de polarização de OGs.

3°

- Construção do espectro de OGs.
- Comparação do espectro obtido com curvas de sensibilidades de detectores de OGs.

# REFERÊNCIAS BIBLIOGRÁFICAS

- ALVES, M. E. S. Fundos estocásticos de ondas gravitacionais primordiais: Tese (doutorado em Astrofísica). São José dos Campos: Divisão de Astrofísica. Instituto Nacional de Pesquisas Espaciais, 2009.
- MUKHANOV, V. F. Physical foundations of Cosmology. Cambridge: Cambridge University Press, 2005.

**OBRIGADA!**

