

ESTIMANDO A PRECISÃO DO J-PAS NA RESTRICÇÃO DE PARÂMETROS NO MODELO PADRÃO VIA MATRIZ DE FISHER

Felipe Damasceno
Orientador: Cássio Pigozzo

Inverno Astrofísico 2023
Universidade Federal da Bahia

Conteúdos

- 1 Apresentação
- 2 Cosmologia Observacional
 - Evolução do Universo e seus observáveis
 - Métodos Observacionais
 - Estruturas em larga escala
- 3 Espectro de Potência
 - Flutuações de densidade
 - Espectro de potência
- 4 Matriz de Fisher
- 5 Resultados
 - Implementação Computacional
 - Estimativas
 - Comparação entre os erros estimados
 - Comparação entre as restrições
- 6 Perspectivas

- 1 Apresentação
- 2 Cosmologia Observacional
 - Evolução do Universo e seus observáveis
 - Métodos Observacionais
 - Estruturas em larga escala
- 3 Espectro de Potência
 - Flutuações de densidade
 - Espectro de potência
- 4 Matriz de Fisher
- 5 Resultados
 - Implementação Computacional
 - Estimativas
 - Comparação entre os erros estimados
 - Comparação entre as restrições
- 6 Perspectivas

Apresentação



Figura: Instituto de Física da UFBA

- 1 Apresentação
- 2 Cosmologia Observacional
 - Evolução do Universo e seus observáveis
 - Métodos Observacionais
 - Estruturas em larga escala
- 3 Espectro de Potência
 - Flutuações de densidade
 - Espectro de potência
- 4 Matriz de Fisher
- 5 Resultados
 - Implementação Computacional
 - Estimativas
 - Comparação entre os erros estimados
 - Comparação entre as restrições
- 6 Perspectivas

Cosmologia Observacional

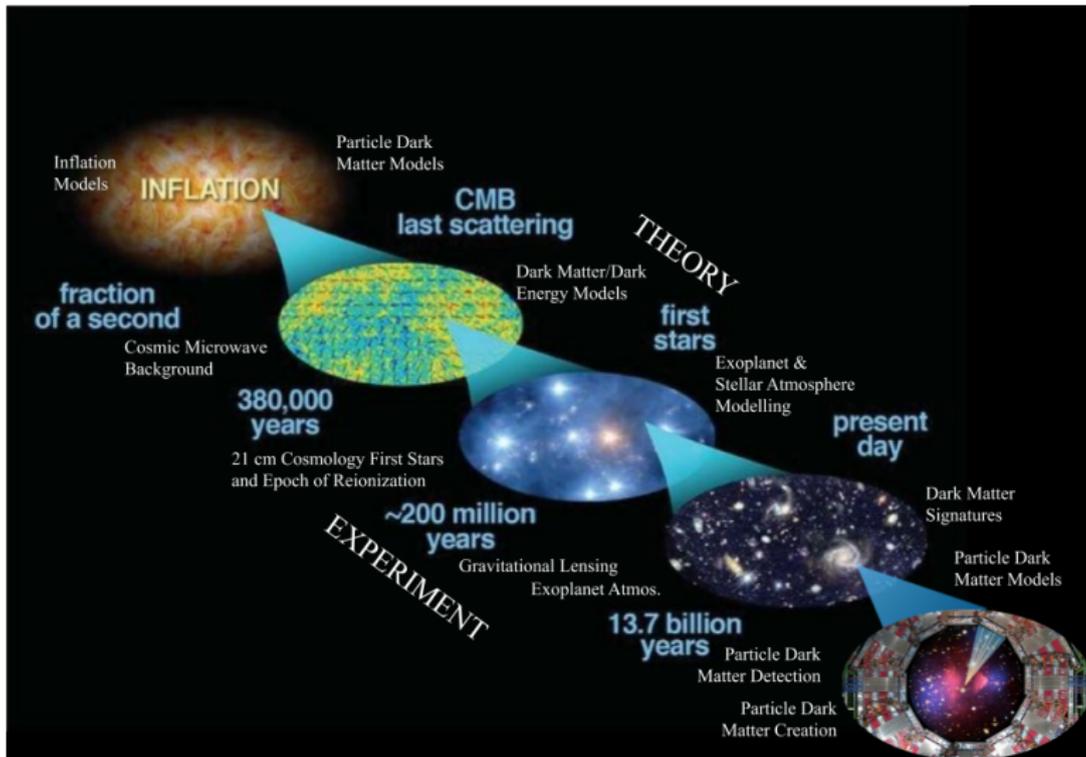


Figura: <https://www.brown.edu/academics/physics/news/2019/09/announcing-new-center-fundamental-physics-universe-cfpu>

Existem cinco métodos observacionais que se destacam na obtenção de informações sobre as propriedades do Universo:

- Supernovas do tipo Ia
- Radiação cósmica de fundo (CMB)
- **Estruturas em larga escala (LSS)**
- Lentes fracas
- Aglomerados de galáxias

Estruturas em larga escala

Projetos voltados para a observação de objetos em larga escala como galáxias e quasares, com o objetivo de obter a distribuição de matéria no Universo. Eles são divididos entre duas técnicas de observação

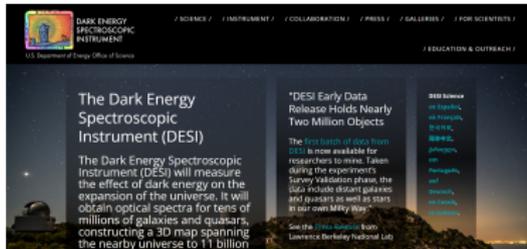
Fotometria e Espectroscopia.



(a) J-PAS



(b) EUCLID



(c) DESI

- 1 Apresentação
- 2 Cosmologia Observacional
 - Evolução do Universo e seus observáveis
 - Métodos Observacionais
 - Estruturas em larga escala
- 3 Espectro de Potência
 - Flutuações de densidade
 - Espectro de potência
- 4 Matriz de Fisher
- 5 Resultados
 - Implementação Computacional
 - Estimativas
 - Comparação entre os erros estimados
 - Comparação entre as restrições
- 6 Perspectivas

Flutuações de densidade

Equação que descreve o crescimento de pequenas **flutuações de densidade de matéria**:

$$\ddot{\delta}_m + 2H\dot{\delta}_m - 4\pi G\rho_m\delta_m = 0 \quad (1)$$

Onde:

$$\delta_m = \frac{\varepsilon_m - \bar{\varepsilon}_m}{\bar{\varepsilon}_m} \quad (2)$$

Fazendo a expansão de δ em componentes de Fourier:

$$\delta_{\vec{k}} = \frac{1}{V} \int \delta(\vec{r}) e^{i\vec{k}\vec{r}} d^3r \quad (3)$$

No espaço de Fourier, qualquer função quadrática de uma variável de perturbação é chamado **espectro de potência**, assim:

$$P_{\delta}(k) = A|\delta_k|^2 \quad (4)$$

- 1 Apresentação
- 2 Cosmologia Observacional
 - Evolução do Universo e seus observáveis
 - Métodos Observacionais
 - Estruturas em larga escala
- 3 Espectro de Potência
 - Flutuações de densidade
 - Espectro de potência
- 4 Matriz de Fisher
- 5 Resultados
 - Implementação Computacional
 - Estimativas
 - Comparação entre os erros estimados
 - Comparação entre as restrições
- 6 Perspectivas

Função Likelihood

A ideia é direta, aproximamos uma função Likelihood com uma **distribuição gaussiana**:

$$L \approx N \exp \left[-\frac{1}{2} (\theta_i - \hat{\theta}_i) F_{ij} (\theta_j - \hat{\theta}_j) \right] \quad (5)$$

Expandindo o expoente dessa função em torno do pico:

$$\ln L(\theta_i) \approx \ln L(\hat{\theta}_i) + \frac{1}{2} \frac{\partial^2 \ln L(\theta_i)}{\partial \theta_i \partial \theta_j} \Big|_{\text{ML}} (\theta_i - \hat{\theta}_i) (\theta_j - \hat{\theta}_j)$$

E finalmente, a matriz de Fisher é definida:

$$F_{ij} \equiv - \left\langle \frac{\partial^2 \ln L(\theta_i)}{\partial \theta_i \partial \theta_j} \right\rangle = - \int \frac{\partial^2 \ln L(\theta)}{\partial \theta_i \partial \theta_j} L(\mathbf{x}; \theta) d\mathbf{x} \quad (6)$$

Matriz de Fisher

Essa é a cara da matriz de Fisher que utilizamos para mais de um traçador e foi obtida na referência [1]:

$$F_{ij}(z) = \sum_{X,Y=1}^N \frac{1}{4\pi^2} \int_{-1}^1 d\mu' \int_{k'_{\min}}^{k'_{\max}} dk' k'^2 V_a(z) \frac{d \ln \hat{P}_{X,\text{obs}}(k', z, \mu')}{dp_i} \hat{F}_{XY} \frac{d \ln \hat{P}_{Y,\text{obs}}(k', z, \mu')}{dp_j} \\ \times \exp \left[-k'^2 (1 - \mu'^2) \Sigma_{\perp}^2(z) - k'^2 \mu'^2 \Sigma_{\parallel}^2(z) \right]$$

Aqui (X,Y) varrem os traçadores LRG, ELG ou QSO, de 0 a 2. E, a função espectro de potência observado:

$$P_{\text{obs}}(k_{\perp}^{\text{fid}}, k_{\parallel}^{\text{fid}}, z) = \alpha_{\perp}^2 \alpha_{\parallel} \left[b_s(z) + f_s(z) \left(\frac{k_{\parallel}^{2,\text{fid}} + \alpha_{\parallel}^2}{k_{\parallel}^{2,\text{fid}} \alpha_{\parallel}^2 + k_{\perp}^{2,\text{fid}} \alpha_{\perp}^2} \right) \right]^2 + \frac{P_{L,0}}{\sigma_{8,0}^2} \exp \left(-k^2 \mu^2 \frac{\sigma_z^2}{\alpha_{\parallel}^2 H^2, \text{fid}} \right) + P_{\text{shot}}$$

- 1 Apresentação
- 2 Cosmologia Observacional
 - Evolução do Universo e seus observáveis
 - Métodos Observacionais
 - Estruturas em larga escala
- 3 Espectro de Potência
 - Flutuações de densidade
 - Espectro de potência
- 4 Matriz de Fisher
- 5 Resultados
 - Implementação Computacional
 - Estimativas
 - Comparação entre os erros estimados
 - Comparação entre as restrições
- 6 Perspectivas

Implementação do método

Sobre a implementação do código:

- Estamos trabalhando em um **código independente**;
- Obtivemos a função espectro de potência da matéria a partir do modulo do CAMB;
- Nossa matriz completa tem 10 parâmetros:
 $\{ \ln D_A, \ln H, f_s, b_{s1}, b_{s2}, b_{s3}, P_{shot}, \Omega_m, h, n_s \}$;
- Para cada termo da matriz fazemos a derivada do $\ln P_{obs}$ com relação ao parâmetro.

Dados estimados

Para a estimativa dos dados utilizamos as previsões das colaborações:

Sonda	z_{max}, z_{min}	Área estimada($grau^2$)	σ_z
JPAS	0.3,3.7	4000-8500	$0.003(1+z)$
DESI	0.1,1.7	14000	$0.0005(1+z), 0.001(1+z)$
EUCLID	1,1.65	15000	$0.001(1+z)$

Tabela: Especificações dos equipamentos

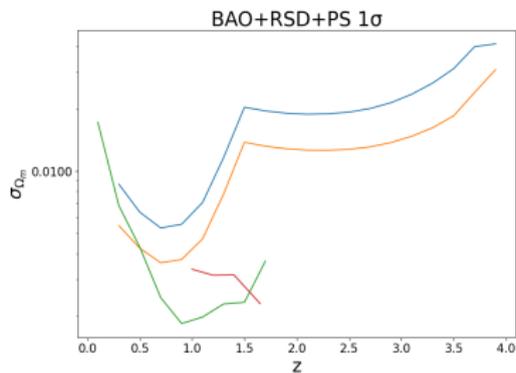
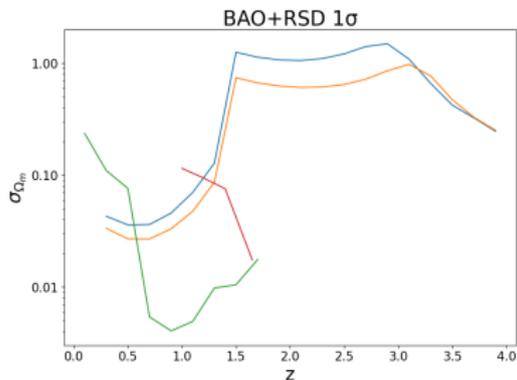
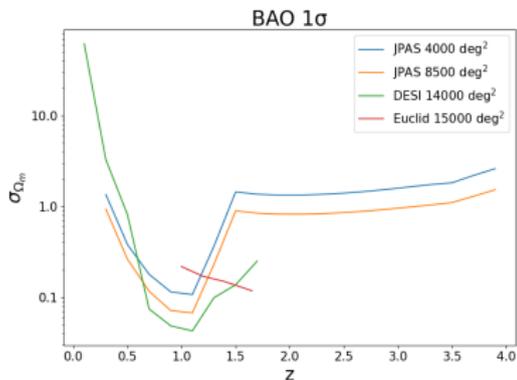
Trabalhando com as matrizes

Para obter nossas matrizes para os diferentes cenários, foi preciso realizar algumas operações:

Se, por exemplo, nossa intenção é analisar apenas informações de **BAO**, para $\{\Omega_m, h\}$:

- 1 Obter a matriz 10x10, 9x9 ou 8x8, a depender do bin;
- 2 **Marginalizamos** sobre $\{fs, bs_i, P_{shot}, \Omega_m, h, ns\}$;
- 3 **Projetamos** a matriz, em cada bin, nos parâmetros que estamos analisando $\{\Omega_m, h\}$;
- 4 E, para as elipses de confiança somamos as matrizes em cada bin de z .

Resultados



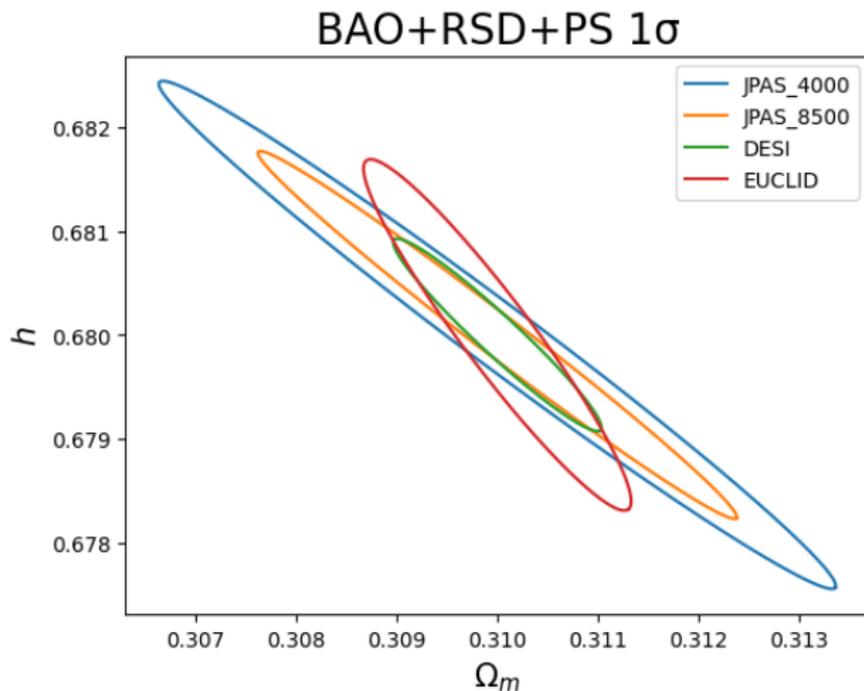


Figura: Contorno de 1σ em torno de $\Omega_m = 0.31$ e $h = 0.68$

- 1 Apresentação
- 2 Cosmologia Observacional
 - Evolução do Universo e seus observáveis
 - Métodos Observacionais
 - Estruturas em larga escala
- 3 Espectro de Potência
 - Flutuações de densidade
 - Espectro de potência
- 4 Matriz de Fisher
- 5 Resultados
 - Implementação Computacional
 - Estimativas
 - Comparação entre os erros estimados
 - Comparação entre as restrições
- 6 Perspectivas

- Estender o código para o modelo de Early Dark Energy e estimar a precisão do JPAS em restringir os parâmetros desse modelo;
- Entender o que pode ter gerado a divergência nas estimativas do EUCLID;

Agradecimento

Obrigado pela atenção.

- 1 Salzano, Vincenzo et al. J-PAS: forecasts on interacting vacuum energy models. *Journal of Cosmology and Astroparticle Physics*, Volume 2021.
- 2 Ryden, Barbara. *Introduction to Cosmology*. Addison-Wesley, 2006.
- 3 Amendola, Luca. *Dark Energy: Theory and Observations*. Cambridge University Press, 2010.