Mesure de H_0

Détermination du potentiel de Fermat de la lentille RXJ1131-1231

Alexandre Adam, Charles Wilson

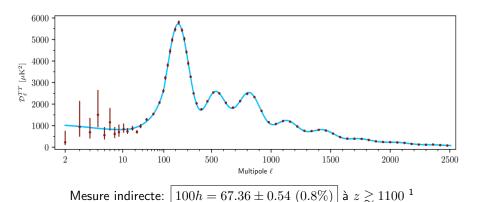
Département de Physique Université de Montréal

PHY6669 - Cosmologie

- Contexte
 - Mesures
 - Tension
- Méthode
 - Équation du délai temporel
 - Théorie des lentilles gravitationnelles
 - Modèle pour le potentiel de Fermat
- 3 RXJ1131-1231

- Contexte
 - Mesures
 - Tension
- 2 Méthode
 - Équation du délai temporel
 - Théorie des lentilles gravitationnelles
 - Modèle pour le potentiel de Fermat
- 3 RXJ1131-1231

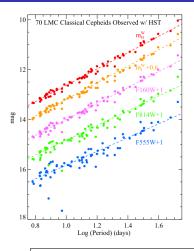
Mesures $Planck (2018) + \Lambda CDM$



¹Planck Collaboration [2018]

Mesures

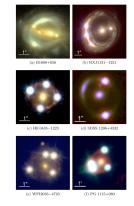
Sh0es (Riess et al.)



Mesure directe:

$$\left|\:100h = 74.03 \pm 1.42 \; (1.9\%)\:\right|$$
 à $z \ll 1^{-2}$

Mesures H0LiCOW (Suyu et al.)

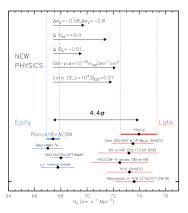


Mesure semi-directe:
$$100h=73.3^{+1.7}_{-1.8}~(2.4\%)$$
 avec $z_{\ell}\sim0.5$ et $z_{s}\lesssim2.$ ³

³Wong et al. [2020]

- Contexte
 - Mesures
 - Tension
- 2 Méthode
 - Équation du délai temporel
 - Théorie des lentilles gravitationnelles
 - Modèle pour le potentiel de Fermat
- 3 RXJ1131-1231

Tension



 4 Les mesures locales sont en conflit avec H_0 dérivée du CMB, des oscillations acoustiques baryoniques (BAO) et de la nucléosynthèse du Big Bang (BBN)

⁴Riess et al. [2019]

8 / 18

- Contexte
 - Mesures
 - Tension
- Méthode
 - Équation du délai temporel
 - Théorie des lentilles gravitationnelles
 - Modèle pour le potentiel de Fermat
- 3 RXJ1131-1231

Équation du délai temporel

$$\Delta t_{ij} = (1 + z_{\ell}) \frac{D_{\ell} D_s}{D_{\ell s} c} \left[\underbrace{\frac{(\theta_i - \beta)^2}{2} - \frac{(\theta_j - \beta)^2}{2}}_{\text{Refsdal and Bondi [1964]}} - \underbrace{\psi(\theta_i) + \psi(\theta_j)}_{\text{Shapiro [1964]}} \right]$$
(1)

La mesure de H_0 se fait via la distance caractéristique du délai temporel

$$D_{\Delta t} \equiv (1 + z_{\ell}) \frac{D_{\ell} D_s}{D_{\ell s}} \propto \frac{c}{H_0}$$
 (2)

On assume ΛCDM plat.

- Contexte
 - Mesures
 - Tension
- Méthode
 - Équation du délai temporel
 - Théorie des lentilles gravitationnelles
 - Modèle pour le potentiel de Fermat
- 3 RXJ1131-1231

Théorie des lentilles gravitationnnelles

Potentiel de Fermat

Le potentiel a comme source la densité (baryonique) projeté sur le plan de la lentille. On doit donc résoudre une équation de Poisson:

$$\nabla_{\boldsymbol{\theta}}^2 \psi = 2\kappa(\boldsymbol{\theta}) \tag{3}$$

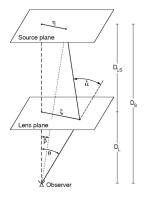
$$\psi(\theta) = \frac{1}{\pi} \int_{\mathbb{R}^2} \kappa(\boldsymbol{\theta'}) \ln(\boldsymbol{\theta} - \boldsymbol{\theta'}) d^2 \boldsymbol{\theta'}$$
 (4)

 κ est la convergence, soit une mesure adimensionnelle de la densité de surface projeté sur le plan de la lentille

$$\kappa \equiv \frac{\Sigma}{\Sigma_{\rm cr}}, \qquad \Sigma_{\rm cr} \equiv \frac{c^2}{4\pi G} \frac{D_s}{D_\ell D_{\ell s}}$$
(5)

Théorie des lentilles gravitationnelles

Équation de la lentille



Sketch d'une lentille gravitationnelle Bartelmann and Schneider [2001] L'image lentillée est obtenu via l'équationde la lentille:

$$\beta = \theta - \alpha(\theta) \tag{6}$$

Les angles de déflections sont obtenus en prenant le gradient du potentiel:

$$\alpha(\boldsymbol{\theta}) = \frac{1}{\pi} \int_{\mathbb{R}^2} \kappa(\boldsymbol{\theta}') \frac{\boldsymbol{\theta} - \boldsymbol{\theta}'}{|\boldsymbol{\theta} - \boldsymbol{\theta}'|} d^2 \boldsymbol{\theta} \tag{7}$$

- Contexte
 - Mesures
 - Tension
- 2 Méthode
 - Équation du délai temporel
 - Théorie des lentilles gravitationnelles
 - Modèle pour le potentiel de Fermat
- ③ RXJ1131-1231

Références I

- M. Bartelmann and P. Schneider. Weak gravitational lensing. Technical Report 4-5, dec 2001. URL http://arxiv.org/abs/astro-ph/9912508http: //dx.doi.org/10.1016/S0370-1573(00)00082-X.
- Planck Collaboration. Planck 2018 results. I. Overview and the cosmological legacy of Planck. 2018. URL http://www.esa.int/Planckhttp://arxiv.org/abs/1807.06205.
- S. Refsdal and H. Bondi. The Gravitational Lens Effect. Monthly Notices of the Royal Astronomical Society, 128(4):295-306, 1964. ISSN 0035-8711. doi: 10.1093/mnras/128.4.295. URL https://academic.oup.com/mnras/article-abstract/128/4/295/2601704.

Références II

- A. G. Riess, S. Casertano, W. Yuan, L. M. Macri, and D. Scolnic. Large Magellanic Cloud Cepheid Standards Provide a 1the Determination of the Hubble Constant and Stronger Evidence for Physics beyond Λ CDM. *The Astrophysical Journal*, 876:85, 2019. doi: 10.3847/1538-4357/ab1422. URL
- I. I. Shapiro. Fourth test of general relativity. *Physical Review Letters*, 13 (26):789–791, 1964. ISSN 00319007. doi: 10.1103/PhysRevLett.13.789.

https://doi.org/10.3847/1538-4357/ab1422.

K. C. Wong, S. H. Suyu, G. C. Chen, C. E. Rusu, M. Millon, D. Sluse,
V. Bonvin, C. D. Fassnacht, S. Taubenberger, M. W. Auger, S. Birrer,
J. H. Chan, F. Courbin, S. Hilbert, O. Tihhonova, T. Treu, A.-a.
Agnello, X. Ding, I. Jee, E. Komatsu, A. J. Shajib, A. Sonnenfeld, R. D.
Blandford, L. V. Koopmans, P. J. Marshall, and G. Meylan.
H0LiCOW-XIII. A 2.4 per cent measurement of H0from lensed guasars:

Références III

 5.3σ tension between early-and late-Universe probes. *Monthly Notices of the Royal Astronomical Society*, 498(1):1420–1439, 2020. ISSN 13652966. doi: 10.1093/mnras/stz3094.