

Cosmological Inflation

Matthias Bartelmann

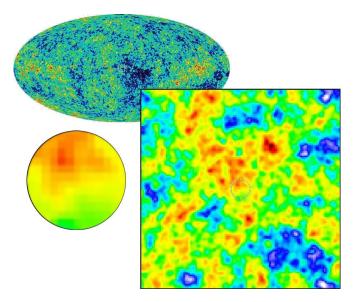
Heidelberg University, ZAH, ITA



・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・
 ・

Causality and the need for inflation





<ロト 4 目 ト 4 目 ト 4 目 ト 4 目 ト 4 日 ト</p>

Cosmological standard model



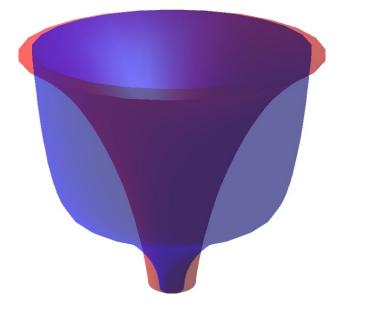
- General relativity
- Symmetry assumptions: spatial homogeneity and isotropy
- Only degree of freedom is the scale factor *a*(*t*), controlled by Friedman's equations
- Hubble function H(a) := a/a sets inverse time scale (Hubble time)
- Comoving Hubble radius, causality:

$$\frac{c}{aH} < \lambda = \frac{2\pi}{k}$$

・ロト ・ 母 ト ・ 臣 ト ・ 臣 ・ 今々ぐ

Solution for causality





Solution for causality



- Comoving Hubble radius needs to shrink for causal contact
- By Friedman's equations, this implies

$$P < \frac{\rho c^2}{3}$$

• Postulate scalar field φ (inflaton) with Lagrangian

$$\mathcal{L} = \partial_\mu arphi \partial^\mu arphi - \mathsf{V}(arphi)$$

Leads to

$$\frac{P}{\rho} = \frac{\dot{\varphi}^2/2 - V}{\dot{\varphi}^2/2 + V}$$

• Negative pressure possible if $\dot{\varphi}^2/2 < V$

・ロト 《母 ト 《 臣 ト 《臣 ト 《 田 ト

Slow-roll inflation



- Inflation requires "slow roll": $\dot{\varphi}^2 \ll V$ for long enough
- Potential slope needs to be small,

$$\epsilon_V := rac{M_{
m Pl}^2}{2V^2} (V')^2 \ll 1 \; ,$$

• for sufficiently long time,

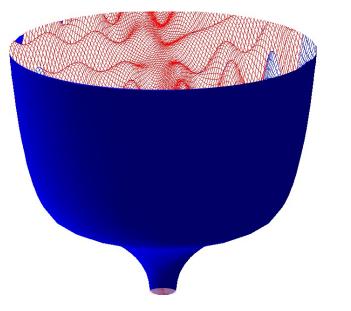
$$\eta_V := \frac{M_{\rm Pl}^2}{V} V^{\prime\prime} \ll 1$$

• By Friedman's equations, leads to

$$H^2 \approx \frac{V}{3M_{\rm Pl}}$$

Structures from Inflation





◆□ > ◆□ > ◆豆 > ◆豆 > ・豆 - �� < ♡ < ♡

Structures from Inflation

UNIVERSITĂT HEIDELBERG ZUKUNFT SEIT 1386

• Vacuum fluctuations $\delta \varphi$ cause curvature fluctuations,

$$\mathcal{R} = -Hrac{\delta arphi}{arphi}$$

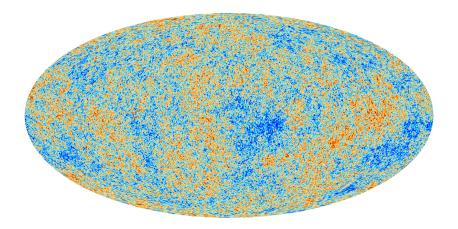
- At the same time, tensor fluctuations $h_k^{+,\times}$ are produced
- Power spectra

$$\mathcal{P}_{\mathcal{R}} = A_{s} \left(\frac{k}{k_{*}}\right)^{n_{s}-1+d\ln n_{s}/d\ln k\ln k+...}$$
$$\mathcal{P}_{t} = A_{t} \left(\frac{k}{k_{*}}\right)^{n_{t}+d\ln n_{t}/d\ln k\ln k+...}$$

for scalar and for tensor modes can be predicted

Observables

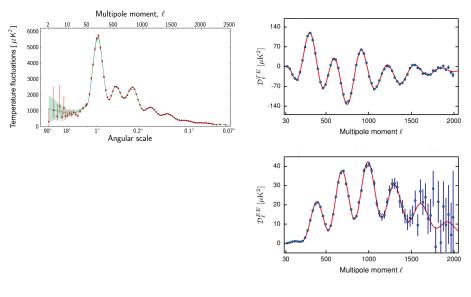




・ロト・日本・日本・日本・日本

Observables





◆□ ▶ ◆□ ▶ ◆三 ▶ ◆三 ● ◆ ○ ◆ ○ ◆

Observables, slow-roll parameters



Observables:

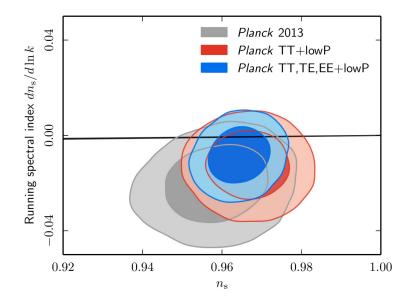
$$A_s, A_t, n_s, n_t, \frac{\mathrm{d} \ln n_s}{\mathrm{d} \ln k}, r := \frac{\mathcal{P}_t}{\mathcal{P}_{\mathcal{R}}}$$

• They are related to the slow-roll parameters:

$$\begin{aligned} A_s &\approx \frac{V}{24\pi^2 M_{\rm Pl}^4 \epsilon_V} , \quad A_t \approx \frac{2V}{3\pi^2 M_{\rm Pl}^4} \\ n_s &\approx 1 - 6\epsilon_V + 2\eta_V , \quad n_t \approx -2\epsilon_V \\ \frac{d\ln n_s}{d\ln k} &\approx 16\epsilon_V \eta_V - 24\epsilon_V^2 - 2\xi_V^2 , \quad r \approx 16\epsilon_V \approx -8n_t \end{aligned}$$

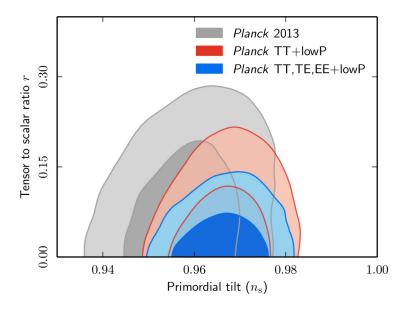
<ロト < 団 ト < 三 ト < 三 ト < 三 ・ つ へ ()</p>





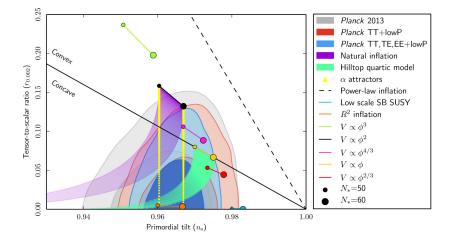
◆□ > ◆□ > ◆豆 > ◆豆 > ・豆 - �� < ♡ < ♡





・ロト ・ 母 ト ・ 王 ト ・ 王 ・ の へ ()・







• Best constrains so far, combining temperature and polarisation information with gravitational lensing:

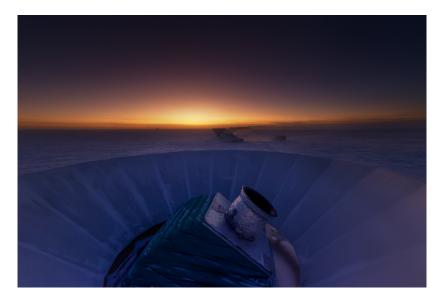
$$n_s = 0.9677 \pm 0.0060$$
 (68 %)
 $\frac{d \ln n_s}{d \ln k} = -0.0033 \pm 0.0074$
 $r < 0.11$

• Slow-roll parameters:

$$\epsilon_V < 0.011$$

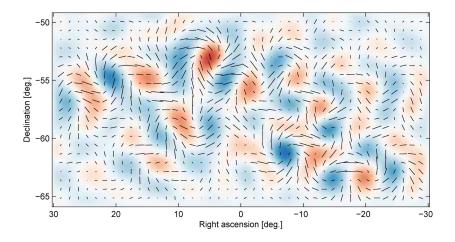
 $\eta_V = -0.0092^{+0.0074}_{-0.0127}$
 $\xi_V = 0.0044^{+0.0037}_{-0.0050}$





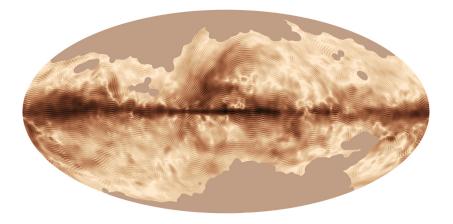
<ロ><(日)</p>





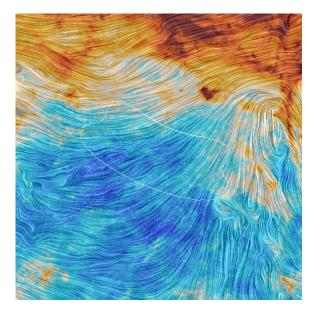
<ロト < 母 ト < 臣 ト < 臣 ト 三 三 の < ()</p>





・ロト < 団ト < 三ト < 三ト < 三 ・ < 〇 へ ()





・ロト・日本・日本・日本・日本