Inflationary Trajectories

Pascal M. Vaudrevange

19.09.2007

Scanning Inflaton



◆□▶ ◆□▶ ▲□▶ ▲□▶ ▲□ ◆ ○ ◆ ○ ◆

Goals:

- Reconstruction of Primordial Power Spectra
- Reconstruction of Inflaton Potential

Inflation driven by a scalar field - I

FLRW metric:

$$ds^{2} = dt^{2} - a(t)^{2}(dx^{2} + dy^{2} + dz^{2})$$

Friedmann Equation

$$3H^2 = \frac{1}{M_p^2} \left(\frac{1}{2}\dot{\phi}^2 + V\right)$$

Eom for a scalar field

$$\ddot{\phi} + 3H\dot{\phi} + V_{,\phi} = 0$$

◆□▶ ◆□▶ ◆三▶ ◆三▶ ○三 ○○○

- ▶ Inflation $\Leftrightarrow 0 \le \epsilon = -\frac{\dot{H}}{H^2} \le 1$ ending when $\epsilon = 1$
- Number of efolds N, $dN = -Hdt = \frac{1}{\epsilon 1}d \ln k$

Inflation driven by a scalar field - II

Power Spectrum of Scalar/ Tensor Perturbations

$$\mathcal{P}_{s} = \frac{k^{3}}{2\pi^{2}} \langle \mathcal{R}_{k} \mathcal{R}_{k} \rangle = \frac{1}{8\pi^{2}} \frac{H^{2}}{M_{\rho}^{2} \epsilon} \Big|_{k=aH} = A_{s} \left(\frac{k}{k_{\text{pivot}}}\right)^{n_{s}-1},$$

$$\mathcal{P}_{t} = \frac{2}{\pi^{2}} \frac{H^{2}}{M_{\rho}^{2}} \Big|_{k=aH} = A_{t} \left(\frac{k}{k_{\text{pivot}}}\right)^{n_{t}}$$

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

- standard parametrization
 - amplitude As
 - scalar/ tensor spectral index n_s, n_t
 - running of the spectral index $n_{run} = dn_s/d \ln k$
 - tensor scalar ratio $r = \mathcal{P}_t / \mathcal{P}_s$

Chebyshev expansion



trajectory expansion of

- $f \in \{\mathcal{P}_s, \mathcal{P}_t, \ln \mathcal{P}_s, \ln \mathcal{P}_t, \epsilon, n_t, \ln(\epsilon), \ln(-n_t), \dots\}$
 - $f(x) = \sum c_j T_j(x) = \sum f(x_j) w_j(x)$
 - $T_j(\cos(x)) = \cos(jx)$
 - power spectra: solid line: \mathcal{P}_s , dotted line: \mathcal{P}_t
 - coefficients: $V = \lambda \phi^4$, $V = \frac{1}{2}m^2\phi^2$

MCMC Reconstruction of Primordial Power Spectra

CMB+ LSS data sets



using standard parametrization: r < 0.36

MCMC Reconstruction of Primordial Power Spectra



◆□▶ ◆□▶ ◆三▶ ◆三▶ ○三 のへで

Reconstructing Simulated Data Sets

		uniform prior on ln \mathcal{P}_s , ln \mathcal{P}_t		uniform prior on $\mathcal{P}_s, \mathcal{P}_t$	
Parameter	Initial	Planck	CMBPol	Planck	CMBPol
ns	0.96	$0.9595^{+0.0035}_{-0.0035}$	$0.9591^{+0.0024}_{-0.0024}$	$0.9548^{+0.0051}_{-0.0052}$	$0.957^{+0.0023}_{-0.0023}$
n _{run}	-0.0551	$-0.055^{+0.0066}_{-0.0065}$	$-0.056^{+0.0034}_{-0.0034}$	$-0.0511^{+0.0094}_{-0.0095}$	$-0.0578^{+0.0028}_{-0.0029}$
$\ln[A_s]$	-19.9578	$-19.958\substack{+0.0016\\-0.0017}$	$-19.9577^{+0.0011}_{-0.0011}$	$-19.9582\substack{+0.0028\\-0.0026}$	$-19.9572^{+0.0011}_{-0.001}$
r	0.1	< 0.077(95% <i>CL</i>)	$0.0852^{+0.0081}_{-0.008}$	< 0.13(95% <i>CL</i>)	$0.0925^{+0.0047}_{-0.0047}$
ns	0.96	$0.9595\substack{+0.0036\\-0.0036}$	$0.959^{+0.0024}_{-0.0023}$	$0.9549^{+0.0043}_{-0.0044}$	$0.957^{+0.0022}_{-0.0022}$
n _{run}	-0.0551	$-0.0558\substack{+0.0065\\-0.0067}$	$-0.0561\substack{+0.0034\\-0.0033}$	$-0.0517^{+0.0084}_{-0.0086}$	$-0.0578^{+0.0028}_{-0.0028}$
ln[A _s]	-19.9578	$-19.958\substack{+0.0017\\-0.0017}$	$-19.9577^{+0.0012}_{-0.0011}$	$-19.9583^{+0.0023}_{-0.0023}$	$-19.9572^{+0.0011}_{-0.001}$
r	0.01	< 0.0088(95% <i>CL</i>)	$0.0072^{+0.0014}_{-0.0015}$	< 0.042(95% <i>CL</i>)	$0.00868^{+0.00092}_{-0.00092}$

▲□▶ ▲□▶ ▲ □▶ ▲ □▶ ▲ □ ● ● ● ●

Simulated data sets with Planck's and CMBPol's errors

keeping other parameters fixed





Influence of Priors



・ロト ・ 聞 ト ・ ヨ ト ・ ヨ ト

3

uniform prior at A, B
 non-uniform at C!

$\mathcal{P}_s, \mathcal{P}_t \text{ order 5}$



(日) (字) (日) (日) (日)

- uniform prior on \mathcal{P}_T
- dashed red : in between nodal points
- solid black: at nodal points

 $\ln \mathcal{P}_s$, $\ln \mathcal{P}_t$ order 5, uniform in \mathcal{P}_s , \mathcal{P}_t



▲□▶▲圖▶▲≣▶▲≣▶ ≣ のQ@

ϵ trajectories



◆ロ▶★攝▶★≣▶★≣▶ … 差…のなぐ…

Reconstruction of Simulated Data Sets



◆□▶ ◆□▶ ◆三▶ ◆三▶ 三三 のへで

keeping other parameters fixed

Acceleration trajectories order 5



- dashed red line : at nodal points
- dotted green line : at nodal points with rejection

ヘロト 人間 ト イヨト イヨト

-

solid black line : in between nodal points

$\ln(-n_t)$ to order 5, uniform prior on ϵ



arameter	Value		
$\Omega_b h^2$	$0.02234^{+0.00085}_{-0.00081}$		
$\Omega_c h^2$	$0.1263^{+0.0068}_{-0.0067}$		
θ	$1.045^{+0.0033}_{-0.0033}$		
au	$0.1^{+0.03}_{-0.03}$		
H_1	$1.82^{+0.14}_{-0.14}$		
ns	$0.885\substack{+0.04\\-0.04}$		
n _t	$-0.049\substack{+0.013\\-0.012}$		
n _{run}	$-0.121^{+0.032}_{-0.031}$		
log[A _s]	$-19.899\substack{+0.069\\-0.071}$		
r	0.39 ^{+0.099} _0.1		

◆□> ◆□> ◆目> ◆目> ◆目> ◆□>

MCMC reconstruction of the inflaton potential



$\ln(-n_t)$ to order 5 with uniform prior on ϵ

$$\frac{d \ln H}{d \ln k} = -\frac{\epsilon}{1-\epsilon}, \quad \frac{d\phi}{d \ln k} = -\frac{\sqrt{2\epsilon}}{1-\epsilon}$$
$$V(\ln k) = 3H(\ln k)^2 \left(1 - \frac{1}{3}\epsilon(\ln k)\right)$$

< □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □

Degeneracy of the potential reconstruction



• • • • • • • • • • • •

-

3

$$\frac{dH}{d \ln k} = \frac{H^3(k)}{H^2(k) - 8\pi^2 M_p^2 \mathcal{P}_s(k)}$$

$$H_1 \text{ from } \mathcal{P}_t = \frac{2}{\pi^2} \frac{H^2}{M_p^2}$$

Roulette Inflation



- SUGRA approximation to large volume IIB-compactification by Conlon, Quevedo, 2005
- Kähler moduli stabilized by non-perturbative effects

 \Rightarrow Resulting potential

$$\begin{split} V(\mathcal{V}, T_{2}, ..., T_{n}) &= \\ \frac{12W_{0}^{2}\xi}{(4\mathcal{V} - \xi)(2\mathcal{V} + \xi)^{2}} + \sum_{i=2}^{n} \frac{12e^{-2a_{i}\tau_{i}}\xi A_{i}^{2}}{(4\mathcal{V} - \xi)(2\mathcal{V} + \xi)^{2}} + \frac{16(a_{i}A_{i})^{2}\sqrt{\tau_{i}}e^{-2a_{i}\tau_{i}}}{3\alpha\lambda_{2}(2\mathcal{V} + \xi)} \\ &+ \frac{32e^{-2a_{i}\tau_{i}}a_{i}A_{i}^{2}\tau_{i}(1 + a_{i}\tau_{i})}{(4\mathcal{V} - \xi)(2\mathcal{V} + \xi)} + \frac{8W_{0}A_{i}e^{-a_{i}\tau_{i}}\cos(a_{i}\theta_{i})}{(4\mathcal{V} - \xi)(2\mathcal{V} + \xi)} \left(\frac{3\xi}{(2\mathcal{V} + \xi)} + 4a_{i}\tau_{i}\right) \\ &+ \sum_{i,j=2}^{n} \frac{A_{i}A_{j}\cos(a_{i}\theta_{i} - a_{j}\theta_{j})}{(4\mathcal{V} - \xi)(2\mathcal{V} + \xi)^{2}} e^{-(a_{i}\tau_{i} + a_{j}\tau_{j})} \left[32(2\mathcal{V} + \xi)(a_{i}\tau_{i} + a_{j}\tau_{j} + 2a_{i}a_{j}\tau_{i}\tau_{j}) + 24\xi\right] \\ &T_{i} = \tau_{i} + i\theta_{i} \end{split}$$

$$\Rightarrow V(\tau,\theta) \quad \approx \quad \frac{8(a_2A_2)^2\sqrt{\tau}e^{-2a_2\tau}}{3\alpha\lambda_2\mathcal{V}_m} - \frac{4W_0a_2A_2\tau e^{-a_2\tau}\cos\left(a_2\theta\right)}{\mathcal{V}_m^2} + \Delta V ,$$





- axionic direction
- initial conditions
- large number of efolds
- bifurcation points
- isocurvature perturbations?
- ► *N* = 40 . . . 50

(from $N(k) = 62 - \ln \frac{k}{6.96 \times 10^{-5} \text{ Mpc}^{-1}} + \Delta$, with $\Delta = -\ln \frac{10^{16} \text{GeV}}{V_k^{1/4}} + \frac{1}{4} \ln \frac{V_k}{V_{\text{end}}} - \frac{1}{3} \ln \frac{V_{\text{end}}^{1/4}}{\rho_{\text{rch}}^{1/4}}$

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



◆□▶ ◆□▶ ▲□▶ ▲□▶ ▲□ ◆ ○○

extremely low P_t

- template $\mathcal{P}_s \equiv \mathcal{A}_S(k/k_{\text{pivot}})^{n_s-1}$ with
 - pivot point N = 45
 - dash-dot line: $n_s = 0.95, n_{run} = 0$
 - dotted line: $n_s = 0.95$, $n_{run} = -0.055$

Stochastic regime



- shaded region: quantum kicks >> classical motion
- self reproduction
- distribution of initial values
 - entering from stochastic region
 - raining down from other holes settling to their minima

Trans-Planckian effects in the Milne Universe

FRW metric

$$ds^{2} = a(\eta)^{2} \left(d\eta^{2} - dr^{2} - f(r)^{2} d\Omega^{2} \right)$$

- Physical scales grow like $\frac{k}{a}$
- Probing Trans-Planckian Regime ?
- Consistency?
- Milne Universe $f(r) = \sinh r$, $a(\eta) = e^{\eta}$
- Scalar field $\mathcal{L} = \phi^{*,\mu}\phi_{,\mu} (m^2 \frac{R}{6})\phi^*\phi$
- Choice of vacuum
 - Adiabatic Minkowsky Vacuum
 - Conformal Vacuum







◆□▶ ◆□▶ ▲□▶ ▲□▶ ▲□ ◆ ○○

- Calculate $\langle 0 | T_{\mu\nu} | 0 \rangle$
 - Minkowsky vacuum: $\langle 0|T_{\mu\nu}|0\rangle = 0$
 - conformal vacuum: thermal bath
- Challenge to Trans-Planckian Challenge:
 - Milne universe is inflating
 - $T_{\mu\nu}$ either zero or thermal bath
 - No contributions to $T_{\mu\nu}$ from smallest scales

(日) (日) (日) (日) (日) (日) (日)

• \Rightarrow No Trans-Planckian effect!?

Conclusions

- Scanning Inflation
 - generalized parametrization of inflationary history
 - many degrees of freedom
 - pandorra's box
 - simulated data sets
 - (implicit) priors matter
 - adjusting priors
 - future experiments can beat priors for r not too small
- Roulette Inflation
 - axionic direction
 - Iots of efolds
 - initial conditions
 - Iow tensors
 - stochastic regime with self reproduction
- Trans-Planckian effects in the Milne Universe
 - Minkowski space reparametrized as FLRW-type
 - No trans-Planckian effects for Minkowski observer observer

◆□▶ ◆□▶ ▲□▶ ▲□▶ ▲□ ◆ ○○