Spiral Embeddings of Inflation

Vicente Atal

with Ana Achúcarro and Yvette Welling arXiv:1503.07486, accepted for publication in JCAP.

and Cespedes, Gong, Hu, Ortiz, Palma, Patil, Torrado

▲ロト ▲ 理 ト ▲ 王 ト ▲ 王 - の Q (~

Planck 2015



Fig. 12. Marginalized joint 68% and 95% CL regions for n_s and $r_{0.002}$ from *Planck* in combination with other data sets, compared to the theoretical predictions of selected inflationary models.

ヘロト 人間 とく ヨン くきとう

3

990

Planck 2015





Are these results robust to the presence of heavy fields ?

イロト イ理ト イヨト イヨト

3

500

Changes in the background: a heavy field may change H(t)

- \rightarrow changes in ϵ,η
- $\rightarrow Flattening \ vs \ Steepening \ {\rm Rubin, \ Dong \ et \ al., \ Buchmuller \ et \ al., \ Budmenhagen}$

et al.

Changes in the background: a heavy field may change H(t)

 \rightarrow changes in ϵ , η

 $\rightarrow Flattening \ vs \ Steepening \ {\tt Rubin, Dong \ et \ al., Buchmuller \ et \ al., Dudas \ et \ al., Blumenhagen \ et \ al.}$

Changes in the perturbations: the heavy isocurvature modes can effectively create a reduced speed of sound for the adiabatic mode $f_{\rm ext} \dot{T}_{\rm ext}^2 + r_{\rm ext}^2 (\nabla T)^2$

$$\mathcal{L}_2 \propto \dot{\mathcal{R}}^2 + c_s^2 (\nabla \mathcal{R})^2$$

$$\mathcal{L}_3 \propto 2\dot{c_s}c_s^{-3}\mathcal{R}\dot{\mathcal{R}}^2 + (1-c_s^{-2})\dot{\mathcal{R}}[\dot{\mathcal{R}}^2 - rac{1}{a^2}(
abla \mathcal{R})^2]$$

$$c_s^{-2} = 1 + 4\dot{ heta}^2 / M_{eff}^2$$
 $M_{eff}^2 = M^2 - \dot{ heta}^2$

▲□▶ ▲□▶ ▲ 三▶ ▲ 三▶ - 三 - のへぐ

Changes in the background: a heavy field may change H(t)

 \rightarrow changes in ϵ , η

 $\rightarrow Flattening \ vs \ Steepening \ {\tt Rubin, Dong \ et \ al., Buchmuller \ et \ al., Dudas \ et \ al., Blumenhagen \ et \ al.}$

Changes in the perturbations: the heavy isocurvature modes can effectively create a reduced speed of sound for the adiabatic mode $f_{1} = \frac{1}{2} \frac{1}{\sqrt{2}} \frac{1}$

$$\mathcal{L}_2 \propto \dot{\mathcal{R}}^2 + c_s^2 (\nabla \mathcal{R})^2$$

$$\mathcal{L}_3 \propto 2\dot{c_s}c_s^{-3}\mathcal{R}\dot{\mathcal{R}}^2 + (1-c_s^{-2})\dot{\mathcal{R}}[\dot{\mathcal{R}}^2 - \frac{1}{a^2}(\nabla\mathcal{R})^2]$$

$$c_s^{-2} = 1 + 4\dot{ heta}^2/M_{eff}^2$$
 $M_{eff}^2 = M^2 - \dot{ heta}^2$

big angular velocities \Leftrightarrow heavy field displaced from the minimum.

CASES

• If the c_s is varying slowly, then $n_s = 1 - \epsilon - \eta - \dot{c_s}/Hc_s$ $r = 16\epsilon c_s$

< □ > < @ > < E > < E > E のQ@

CASES

- If the c_s is varying slowly, then $n_s = 1 - \epsilon - \eta - \dot{c_s}/Hc_s$ $r = 16\epsilon c_s$
- ▶ If *c*^{*s*} is a transient phenomena





These features can be search in Planck. There are some mild significance of these models

イロト イポト イヨト イヨト 三日

nac

Achucarro, VA, Ortiz, Torrado 2013 Achucarro, VA, Hu, Ortiz, Torrado 2014

CASES

- If the c_s is varying slowly, then $n_s = 1 - \epsilon - \eta - \dot{c_s}/Hc_s$ $r = 16\epsilon c_s$
- ▶ If *c*^{*s*} is a transient phenomena



← Today we will talk about this case



These features can be search in Planck. There are some mild significance of these models

nac

Achucarro, VA, Ortiz, Torrado 2013 Achucarro, VA, Hu, Ortiz, Torrado 2014

< □ > < @ > < E > < E > E のQ@

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



$$V(\phi) = m^2 \phi^2$$



$$V(\phi) = m^2 \phi^2$$



 $V(\boldsymbol{\theta}) = m^2 \boldsymbol{\theta}^2$

イロト イロト イヨト イヨト ニヨー

500



$$V(\phi) = m^2 \phi^2$$





$$V(\boldsymbol{\theta}) = m^2 \boldsymbol{\theta}^2$$

$$V(\rho,\theta) = m^2\theta^2 + M^2(\rho - \rho_0)^2$$

▲ロト ▲御 ト ▲ 臣 ト ▲ 臣 ト ○ 臣 - のへで



$$V(\phi) = m^2 \phi^2$$





$$V(\boldsymbol{\theta}) = m^2 \boldsymbol{\theta}^2$$

$$V(\rho,\theta) = m^2\theta^2 + M^2(\rho - \rho_0)^2$$

challenge for string theory Alhqvist et al '13

・ロト (四) (日) (日) (日) (日) (日)

SIMPLEST TOY MODEL

$$\mathcal{L} = \frac{1}{2}\dot{\rho}^2 + \frac{1}{2}\rho^2\dot{\theta}^2 - m^2\theta^2 - M^2(\rho - \rho_0)^2$$

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

SIMPLEST TOY MODEL

$$\mathcal{L} = \frac{1}{2}\dot{\rho}^2 + \frac{1}{2}\rho^2\dot{\theta}^2 - m^2\theta^2 - M^2(\rho - \rho_0)^2$$

In general the centrifugal force will imply the v.e.v $\langle \rho \rangle \neq \rho_0$. When this happens, we will have a non trivial EFT. Imposing

 $\theta' \gg 1$

▲□▶ ▲□▶ ▲ 三▶ ▲ 三▶ - 三 - のへぐ

SIMPLEST TOY MODEL

$$\mathcal{L} = \frac{1}{2}\dot{\rho}^2 + \frac{1}{2}\rho^2\dot{\theta}^2 - m^2\theta^2 - M^2(\rho - \rho_0)^2$$

In general the centrifugal force will imply the v.e.v $\langle \rho \rangle \neq \rho_0$. When this happens, we will have a non trivial EFT. Imposing

$$\theta' \gg 1$$

•
$$\epsilon \sim \rho^2 \theta'^2$$
 then $\rho \ll 1$

• $\Delta \phi \sim \rho \Delta \theta \sim M_{pl}$ large field inflation \rightarrow monodromy

• $\Delta \mathcal{L} \sim \frac{|\Phi|^n}{M_{pl}^n}$ are under control. McDonald, Barenboim et al.

1- If $\dot{\rho} \ll \rho \dot{\theta}$:

1- If $\dot{\rho} \ll \rho \dot{\theta}$:

• find $\rho = \rho(\theta)$ neglecting $\ddot{\rho}, \dot{\rho}$ in the e.o.m.

$$\blacktriangleright \ \rho(\theta) \text{ in } \mathbf{V} \to V_{\mathrm{eff}} \qquad \epsilon = \tfrac{1}{2} (\tfrac{V_{\phi}^{\mathrm{eff}}}{V^{\mathrm{eff}}})^2 \qquad \eta = \tfrac{V_{\phi\phi}^{\mathrm{eff}}}{V^{\mathrm{eff}}}$$

1- If $\dot{\rho} \ll \rho \dot{\theta}$:

• find $\rho = \rho(\theta)$ neglecting $\ddot{\rho}, \dot{\rho}$ in the e.o.m.

$$\blacktriangleright \ \rho(\theta) \text{ in } \mathbf{V} \to V_{\mathrm{eff}} \qquad \epsilon = \tfrac{1}{2} (\tfrac{V_{\phi}^{\mathrm{eff}}}{V^{\mathrm{eff}}})^2 \qquad \eta = \tfrac{V_{\phi\phi}^{\mathrm{eff}}}{V^{\mathrm{eff}}}$$

2- Calculate *c*_s

$$c_s^{-2} = 1 - 4 rac{\dot{ heta}^2}{M_{e\!f\!f}^2}$$

< □ > < @ > < E > < E > E のQ@

1- If $\dot{\rho} \ll \rho \dot{\theta}$:

- find $\rho = \rho(\theta)$ neglecting $\ddot{\rho}, \dot{\rho}$ in the e.o.m.
- $\blacktriangleright \ \rho(\theta) \text{ in } \mathbf{V} \to V_{\mathrm{eff}} \qquad \epsilon = \tfrac{1}{2} (\tfrac{V_{\phi}^{\mathrm{eff}}}{V^{\mathrm{eff}}})^2 \qquad \eta = \tfrac{V_{\phi\phi}^{\mathrm{eff}}}{V^{\mathrm{eff}}}$

2- Calculate *c*_s

$$c_s^{-2}=1-4rac{\dot{ heta}^2}{M_{e\!f\!f}^2}$$

3- Calculate (n_s, r)

$$n_s = 1 - \epsilon - \eta - \dot{c}_s / H c_s$$

$$r = 16 \epsilon c_s$$

▲ロト ▲ 理 ト ▲ 王 ト ▲ 王 - の Q (~

CHAOTIC INFLATION

$$\mathcal{L} = \frac{1}{2}\dot{\rho}^2 + \frac{1}{2}\rho^2\dot{\theta}^2 - m^2\theta^2 - M^2(\rho - \rho_0)^2$$

< □ > < @ > < E > < E > E のQ@

• background $\rho = const \rightarrow \epsilon, \eta$ unchanged

CHAOTIC INFLATION

$$\mathcal{L} = \frac{1}{2}\dot{\rho}^2 + \frac{1}{2}\rho^2\dot{\theta}^2 - m^2\theta^2 - M^2(\rho - \rho_0)^2$$

- background $\rho = const \rightarrow \epsilon, \eta$ unchanged
- + perturbations $c_s \ll 1$ for $\rho_0 < 0.01$



CHAOTIC INFLATION

$$\mathcal{L} = \frac{1}{2}\dot{\rho}^2 + \frac{1}{2}\rho^2\dot{\theta}^2 - m^2\theta^2 - M^2(\rho - \rho_0)^2$$



$$\mathcal{L} = \frac{m_{\rho}^2}{2}(\rho - \rho_0)^2 + \Lambda \left[1 + \cos\theta \right]$$

Decay constant is given by *f* where $\cos \phi/f$. This implies $f \sim r$

$$\mathcal{L} = \frac{m_{\rho}^2}{2}(\rho - \rho_0)^2 + \Lambda \left[1 + \cos\theta/\mathbf{N}\right]$$

Decay constant is given by *f* where $\cos \phi/f$. This implies $f \sim r\mathbf{N}$

N: SU(N) in SUSY QCD, Dine et al. '14

$$\mathcal{L} = \frac{m_{\rho}^2}{2} (\rho - \rho_0)^2 + \Lambda \left[1 + \cos\theta/\mathbf{N}\right]$$

Decay constant is given by *f* where $\cos \phi/f$. This implies $f \sim r\mathbf{N}$

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

N: SU(N) in SUSY QCD, Dine et al. '14

```
► background

\rho \neq const \rightarrow \epsilon, \eta changed

Steepening !
```

$$\mathcal{L} = \frac{m_{\rho}^2}{2} (\rho - \rho_0)^2 + \Lambda \left[1 + \cos\theta/\mathbf{N}\right]$$

Decay constant is given by *f* where $\cos \phi/f$. This implies $f \sim r\mathbf{N}$

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

N: SU(N) in SUSY QCD, Dine et al. '14

► background $\rho \neq const \rightarrow \epsilon, \eta$ changed Steepening !

• + perturbations $c_s \ll 1$ for $\rho_0 < 0.01$

$$\mathcal{L} = \frac{m_{\rho}^2}{2} (\rho - \rho_0)^2 + \Lambda \left[1 + \cos\theta/\mathbf{N}\right]$$

Decay constant is given by *f* where $\cos \phi/f$. This implies $f \sim r\mathbf{N}$

N: SU(N) in SUSY QCD, Dine et al. '14

N = 60N = 50background 0.15 Planck f=5 Mpl $\rho \neq const \rightarrow \epsilon, \eta$ changed f=5 Mpl Steepening ! $r^{0.10+}$ f=2 Mpl f=2 Mnl + perturbations f=1 Mpl 0.05 $c_{\rm s} \ll 1$ for $\rho_0 < 0.01$ r f=1 Mpl f=0.8 Mpl 0.95 0.96 0.97 0.98 n

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

s

If we measure *r*, single-field with $c_s = 1$ or single field with $c_s \neq 1$?





Fig. 12. Marginalized joint 68 % and 95 % CL regions for n_c and r₁₀₀₂ from Planck in combination with other data sets, compared to the theoretical predictions of selected inflationary models.

If we measure *r*, single-field with $c_s = 1$ or single field with $c_s \neq 1$?





Fig. 12. Marginalized joint 68 % and 95 % CL regions for n_i and r₁₀₀₂ from Planck in combination with other data sets, compared to the theoretical predictions of selected inflationary models.

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

$$\mathcal{L}_2 = \dot{\mathcal{R}}^2 + c_s^2 (\nabla \mathcal{R})^2 \qquad \rightarrow \qquad (n_s, r)$$

If we measure *r*, single-field with $c_s = 1$ or single field with $c_s \neq 1$?



$$\mathcal{L}_2 = \dot{\mathcal{R}}^2 + c_s^2 (\nabla \mathcal{R})^2 \qquad \rightarrow \qquad (n_s, r)$$

 $c_s \neq 1$ implies the appearance of 3th order interactions (Cheung et al). $\mathcal{L}_3 = 2\dot{c}_s c_s^{-3} \mathcal{R} \dot{\mathcal{R}}^2 + (1 - c_s^{-2}) \dot{\mathcal{R}} [\dot{\mathcal{R}}^2 - \frac{1}{a^2} (\nabla \mathcal{R})^2] \rightarrow f_{NL}(k_1, k_2, k_3)$

▲□▶ ▲□▶ ▲ 三▶ ▲ 三▶ - 三 - のへぐ

If we measure *r*, single-field with $c_s = 1$ or single field with $c_s \neq 1$?



$$\mathcal{L}_2 = \dot{\mathcal{R}}^2 + c_s^2 (\nabla \mathcal{R})^2 \qquad \rightarrow \qquad (n_s, r)$$

 $c_s \neq 1$ implies the appearance of 3th order interactions (Cheung et al). $\mathcal{L}_3 = 2\dot{c_s}c_s^{-3}\mathcal{R}\dot{\mathcal{R}}^2 + (1-c_s^{-2})\dot{\mathcal{R}}[\dot{\mathcal{R}}^2 - \frac{1}{a^2}(\nabla\mathcal{R})^2] \rightarrow f_{NL}(k1,k2,k3)$

For slowly varying c_s $f_{NL}^{eq} \propto \frac{1}{c_s^2 - 1} \sim 1$

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

▲□▶▲□▶▲□▶▲□▶ □ ● ● ●

► Heavy fields influence low energy EFT. (*V*_{eff} and *c*_s)

- ► Heavy fields influence low energy EFT. (*V_{eff}* and *c_s*)
- Spiral embeddings of inflation with small radius of stabilization are examples where this happens

< □ > < @ > < E > < E > E のQ@

- ► Heavy fields influence low energy EFT. (*V*_{eff} and *c*_s)
- Spiral embeddings of inflation with small radius of stabilization are examples where this happens
- Chaotic and the natural inflationary potential are brought into more consistency with the data.

- ► Heavy fields influence low energy EFT. (*V*_{eff} and *c*_s)
- Spiral embeddings of inflation with small radius of stabilization are examples where this happens
- Chaotic and the natural inflationary potential are brought into more consistency with the data.

▲ロト ▲ 理 ト ▲ 王 ト ▲ 王 - の Q (~

 Non Gaussianity can help us to detect the presence of additional heavy field.

- ► Heavy fields influence low energy EFT. (*V_{eff}* and *c_s*)
- Spiral embeddings of inflation with small radius of stabilization are examples where this happens
- Chaotic and the natural inflationary potential are brought into more consistency with the data.

▲ロト ▲ 理 ト ▲ 王 ト ▲ 王 - の Q (~

- Non Gaussianity can help us to detect the presence of additional heavy field.
- ► Is this an effect we expect to see in string theory ?