



観測的相対論効果が引き起こす大規模構造の 双極子的非等方性とその検出可能性

嵯峨承平 (パリ天文台)

Collaborators: Atsushi Taruya(基研), Yann Rasera(パリ天文台), Michel-Andrès Breton(ICE,IEEC)

第10回観測的宇宙論ワークショップ





1. 導入: 銀河赤方偏移サーベイ,RSD 2. 導入: RSDへの観測的な相対論効果 3. モデルと検出可能性 4. まとめ

References:

M-A.Breton, Y.Rasera, A.Taruya, O.Lacombe, **SS** (<u>1803.04294</u>) A.Taruya, **SS**, M-A.Breton, Y.Rasera, T.Fujita (<u>1908.03854</u>) **SS**, A.Taruya, M-A.Breton, Y.Rasera (<u>2004.03772</u>) **SS**, A.Taruya, Y.Rasera, M-A.Breton (2109.06012) **SS**, A.Taruya, Y.Rasera, M-A.Breton (in prep)



1.1.銀河赤方偏移サーベイ

銀河赤方偏移サーベイ

赤方偏移: $z = \frac{\lambda_{obs} - \lambda_{em}}{\lambda_{om}}$ 天球面上の位置: (θ, ϕ)

観測される赤方偏移

宇宙論的赤方偏移 (ハッブル=ルメートル則) + 銀河の特異速度によるドップラー効果

・銀河赤方偏移サーベイで描かれる宇宙の3次元地図

赤方偏移の情報から得られる銀河の位置 ≠ 実際の位置

観測する銀河の分布は歪んでみえる ➡ 赤方偏移空間歪み(Redshift space distortions, RSD)







WHEN SPACE EXPANDS, LIGHT STRETCHES

Stars and galaxies maintain their size, but the space





重力によって引き起こされる特異速度が非等方性の強さに関係 ➡ 重力の宇宙論的なテスト







 $\xi_{\ell}(s) = \frac{2\ell+1}{2} \int_{-1}^{1} d\mu \ \xi^{(s)}(s,\mu) \mathscr{P}_{\ell}(\mu)$

($\mathcal{P}_{\ell}(\mu)$: Legendre polynomial)

- 等方性が破れ、2点間の距離 s と、視線方向 \hat{z} からの角度 $\mu = \hat{s} \cdot \hat{z}$ で表現される

観測(BOSS DR12)

 $s_{\parallel} \; [h^{-1} \, \mathrm{Mpc}]$





線形成長率fは重力理論に依存($\Lambda CDM: f \approx (\Omega_m(a))^{0.55}$)

N. Kaiser (1987)

赤方偏移空間と実空間の間の数の保存: $(1 + \delta^{(s)}(s)) d^3s = (1 + \delta(r)) d^3r$







導入:銀河赤方偏移サーベイ,RSD 導入:RSDへの観測的な相対論効果 モデルと検出可能性 まとめ

2.1. 観測的な相対論効果

観測される赤方偏移

他の特殊・一般相対論的効果も観測される赤方偏移に影響を与える

+ 重力赤方偏移 (ザックス=ヴォルフェ効果)

+積分ザックス=ヴォルフェ効果

+ シャピロー時間遅延効果

+ 重力レンズ効果

+



宇宙論的赤方偏移 (ハッブル=ルメートル則) + 銀河の特異速度によるドップラー効果



2.2. どのような痕跡がRSDに残るか(1)

そのために…

FLRW計量 + 摂動

$$ds^{2} = \left[-(1+2\Phi)dt^{2} + a^{2}(1-2\Psi)dx^{2} \right]$$

赤方偏移空間と実空間の間の関係

$$\mathbf{s} = \mathbf{r} + \frac{1+z}{H} (\mathbf{v} \cdot \hat{\mathbf{r}}) \hat{\mathbf{r}} \left(+ \frac{1+z}{H} \left(-\Phi + \frac{1}{2} v^2 - \int_t^{t_0} \left(\dot{\Phi} + \dot{\Psi} \right) dt' \right) \hat{\mathbf{r}} - \int_0^{\chi} (\Psi + \Psi) d\chi' \, \hat{\mathbf{r}} - \int_0^{\chi} (\chi - \chi') \nabla_{\perp} (\Phi + \Psi) d\chi' \, \hat{\mathbf{r}} \right) \nabla_{\perp} (\Phi + \Psi) d\chi' \, \hat{\mathbf{r}} = \int_0^{\chi} (\chi - \chi') \nabla_{\perp} (\Phi + \Psi) d\chi' \, \hat{\mathbf{r}} = \int_0^{\chi} (\chi - \chi') \nabla_{\perp} (\Phi + \Psi) d\chi' \, \hat{\mathbf{r}} = \int_0^{\chi} (\chi - \chi') \nabla_{\perp} (\Phi + \Psi) d\chi' \, \hat{\mathbf{r}} = \int_0^{\chi} (\chi - \chi') \nabla_{\perp} (\Phi + \Psi) d\chi' \, \hat{\mathbf{r}} = \int_0^{\chi} (\chi - \chi') \nabla_{\perp} (\Phi + \Psi) d\chi' \, \hat{\mathbf{r}} = \int_0^{\chi} (\chi - \chi') \nabla_{\perp} (\Phi + \Psi) d\chi' \, \hat{\mathbf{r}} = \int_0^{\chi} (\chi - \chi') \nabla_{\perp} (\Phi + \Psi) d\chi' \, \hat{\mathbf{r}} = \int_0^{\chi} (\chi - \chi') \nabla_{\perp} (\Phi + \Psi) d\chi' \, \hat{\mathbf{r}} = \int_0^{\chi} (\chi - \chi') \nabla_{\perp} (\Phi + \Psi) d\chi' \, \hat{\mathbf{r}} = \int_0^{\chi} (\chi - \chi') \nabla_{\perp} (\Phi + \Psi) d\chi' \, \hat{\mathbf{r}} = \int_0^{\chi} (\chi - \chi') \nabla_{\perp} (\Phi + \Psi) d\chi' \, \hat{\mathbf{r}} = \int_0^{\chi} (\chi - \chi') \nabla_{\perp} (\Phi + \Psi) d\chi' \, \hat{\mathbf{r}} = \int_0^{\chi} (\chi - \chi') \nabla_{\perp} (\Phi + \Psi) d\chi' \, \hat{\mathbf{r}} = \int_0^{\chi} (\chi - \chi') \nabla_{\perp} (\Phi + \Psi) d\chi' \, \hat{\mathbf{r}} = \int_0^{\chi} (\chi - \chi') \nabla_{\perp} (\Phi + \Psi) d\chi' \, \hat{\mathbf{r}} = \int_0^{\chi} (\chi - \chi') \nabla_{\perp} (\Phi + \Psi) d\chi' \, \hat{\mathbf{r}} = \int_0^{\chi} (\chi - \chi') \nabla_{\perp} (\Phi + \Psi) d\chi' \, \hat{\mathbf{r}} = \int_0^{\chi} (\chi - \chi') \nabla_{\perp} (\Phi + \Psi) d\chi' \, \hat{\mathbf{r}} = \int_0^{\chi} (\chi - \chi') \nabla_{\perp} (\Phi + \Psi) d\chi' \, \hat{\mathbf{r}} = \int_0^{\chi} (\chi - \chi') \nabla_{\perp} (\Phi + \Psi) d\chi' \, \hat{\mathbf{r}} = \int_0^{\chi} (\chi - \chi') \nabla_{\perp} (\Phi + \Psi) d\chi' \, \hat{\mathbf{r}} = \int_0^{\chi} (\chi - \chi') \nabla_{\perp} (\Phi + \Psi) d\chi' \, \hat{\mathbf{r}} = \int_0^{\chi} (\chi - \chi') \nabla_{\perp} (\Phi + \Psi) d\chi' \, \hat{\mathbf{r}} = \int_0^{\chi} (\chi - \chi') \nabla_{\perp} (\Phi + \Psi) \, \hat{\mathbf{r}} = \int_0^{\chi} (\chi - \chi') \nabla_{\perp} (\Phi + \Psi) \, \hat{\mathbf{r}} = \int_0^{\chi} (\chi - \chi') \nabla_{\perp} (\Phi + \Psi) \, \hat{\mathbf{r}} = \int_0^{\chi} (\chi - \chi') \nabla_{\perp} (\Phi + \Psi) \, \hat{\mathbf{r}} = \int_0^{\chi} (\chi - \chi') \nabla_{\perp} (\Phi + \Psi) \, \hat{\mathbf{r}} = \int_0^{\chi} (\chi - \chi') \nabla_{\perp} (\Phi + \Psi) \, \hat{\mathbf{r}} = \int_0^{\chi} (\chi - \chi') \nabla_{\perp} (\Phi + \Psi) \, \hat{\mathbf{r}} = \int_0^{\chi} (\chi - \chi') \nabla_{\perp} (\Phi + \Psi) \, \hat{\mathbf{r}} = \int_0^{\chi} (\chi - \chi') \nabla_{\perp} (\Phi + \Psi) \, \hat{\mathbf{r}} = \int_0^{\chi} (\chi - \chi') \nabla_{\perp} (\Phi + \Psi) \, \hat{\mathbf{r}} = \int_0^{\chi} (\chi - \chi') \nabla_{\perp} (\Phi + \Psi) \, \hat{\mathbf{r}} = \int_0^{\chi} (\chi - \chi') \nabla_{\perp} (\Phi + \Psi) \, \hat{\mathbf{r}} = \int_0^{\chi} (\chi - \chi') \nabla_{\perp} (\Phi + \Psi) \, \hat{\mathbf{r}} = \int_0^{\chi} (\chi - \chi') \nabla_{\perp} (\Phi + \Psi) \, \hat{\mathbf{r}} = \int_0^{\chi} (\chi - \chi') \nabla_{\perp} (\Phi + \Psi) \, \hat{\mathbf{r}} = \int_0^{\chi} (\chi - \chi') \nabla_{\perp} (\Phi + \Psi) \, \hat{\mathbf{r}} = \int_0^{\chi} (\chi - \chi') \nabla_{\perp} (\Phi + \Psi) \, \hat$$

赤方偏移空間の密度ゆらぎ(線形), c.f. カイザー公式

$$\begin{split} \delta^{(\mathrm{s})} &= b\delta - \frac{1}{\mathcal{H}}\hat{\boldsymbol{r}} \cdot \frac{\partial}{\partial \boldsymbol{r}} \left(\hat{\boldsymbol{r}} \cdot \boldsymbol{v}\right) \\ &- \left(\frac{2}{r\mathcal{H}} + \frac{\dot{\mathcal{H}}}{\mathcal{H}^2}\right)\hat{\boldsymbol{r}} \cdot \boldsymbol{v} + \frac{1}{\mathcal{H}} \left(\hat{\boldsymbol{r}} \cdot \frac{\partial}{\partial \boldsymbol{r}} \Psi + \mathcal{H}\hat{\boldsymbol{r}} \cdot \boldsymbol{v} + \hat{\boldsymbol{r}} \cdot \dot{\boldsymbol{v}}\right) \\ &- 2\Phi + \Psi + \frac{\dot{\Phi}}{\mathcal{H}} + \frac{1}{r} \int_0^r \mathrm{d}r' \,\left(2 - \frac{r - r'}{r'} \Delta_\Omega\right) (\Phi + \Psi) + \left(\frac{2}{r\mathcal{H}} + \frac{\dot{\mathcal{H}}}{\mathcal{H}^2}\right) \left(\Psi + \int_0^r \mathrm{d}r' \,\left(\dot{\Psi} + \dot{\Phi}\right)\right) \end{split}$$

A.Challinor and A.Lewis [1105.5292] C.Bonvin and R.Durrer [1105.5280] J.Yoo [1409.3223], and many works

測地線方程式 観測される赤方偏移 $\frac{\mathrm{d}k^{\mu}}{\mathrm{d}\lambda} + \Gamma^{\mu}_{\alpha\beta}k^{\alpha}k^{\beta} = 0$ $1 + z = \frac{(k_{\mu}u^{\mu})_{\rm S}}{(k_{\mu}u^{\mu})_{\rm O}}$

2.3. どのような痕跡がRSDに残るか(2)

ドップラー効果のときを思い出す...

A.Challinor and A.Lewis [1105.5292] C.Bonvin and R.Durrer [1105.5280] J.Yoo [1409.3223], and many works

2.3. どのような痕跡がRSDに残るか(2)

ドップラー効果のときを思い出す...

(視線方向ベクトル)² ~ 偶数次の多重極の非等方性

A.Challinor and A.Lewis [1105.5292] C.Bonvin and R.Durrer [1105.5280] J.Yoo [1409.3223], and many works

2.3. どのような痕跡がRSDに残るか(2)

ドップラー効果のときを思い出す...

(視線方向ベクトル)² ~ 偶数次の多重極の非等方性

A.Challinor and A.Lewis [1105.5292] C.Bonvin and R.Durrer [1105.5280] J.Yoo [1409.3223], and many works

赤方偏移空間の密度ゆらぎ(線形)

$$\begin{split} \delta^{(\mathrm{s})} &= b\delta - \frac{1}{\mathcal{H}}\hat{\boldsymbol{r}} \cdot \frac{\partial}{\partial \boldsymbol{r}} \left(\hat{\boldsymbol{r}} \cdot \boldsymbol{v}\right) \\ &- \left(\frac{2}{r\mathcal{H}} + \frac{\dot{\mathcal{H}}}{\mathcal{H}^2}\right)\hat{\boldsymbol{r}} \cdot \boldsymbol{v} + \frac{1}{\mathcal{H}} \left(\hat{\boldsymbol{r}} \cdot \frac{\partial}{\partial \boldsymbol{r}}\Psi + \mathcal{H}\hat{\boldsymbol{r}} \cdot \boldsymbol{v} + \hat{\boldsymbol{r}} \cdot \dot{\boldsymbol{v}}\right) \\ &- 2\Phi + \Psi + \frac{\dot{\Phi}}{\mathcal{H}} + \frac{1}{r} \int_0^r \mathrm{d}r' \left(2 - \frac{r - r'}{r'}\Delta_\Omega\right) \left(\Phi + \Psi\right) + \left(\frac{2}{r\mathcal{H}} + \frac{\dot{\mathcal{H}}}{\mathcal{H}^2}\right) \left(\Psi + \int_0^r \mathrm{d}r' \left(\Psi\right) + \left(\frac{2}{r\mathcal{H}} + \frac{\dot{\mathcal{H}}}{\mathcal{H}^2}\right) \left(\Psi + \int_0^r \mathrm{d}r' \left(\Psi\right) + \left(\frac{2}{r\mathcal{H}} + \frac{\dot{\mathcal{H}}}{\mathcal{H}^2}\right) \left(\Psi + \int_0^r \mathrm{d}r' \left(\Psi\right) + \left(\frac{2}{r\mathcal{H}} + \frac{\dot{\mathcal{H}}}{\mathcal{H}^2}\right) \left(\Psi + \int_0^r \mathrm{d}r' \left(\Psi\right) + \left(\frac{2}{r\mathcal{H}} + \frac{\dot{\mathcal{H}}}{\mathcal{H}^2}\right) \left(\Psi + \int_0^r \mathrm{d}r' \left(\Psi\right) + \left(\frac{2}{r\mathcal{H}} + \frac{\dot{\mathcal{H}}}{\mathcal{H}^2}\right) \left(\Psi + \int_0^r \mathrm{d}r' \left(\Psi\right) + \left(\frac{2}{r\mathcal{H}} + \frac{\dot{\mathcal{H}}}{\mathcal{H}^2}\right) \left(\Psi + \int_0^r \mathrm{d}r' \left(\Psi\right) + \left(\frac{2}{r\mathcal{H}} + \frac{\dot{\mathcal{H}}}{\mathcal{H}^2}\right) \left(\Psi + \int_0^r \mathrm{d}r' \left(\Psi\right) + \left(\frac{2}{r\mathcal{H}} + \frac{\dot{\mathcal{H}}}{\mathcal{H}^2}\right) \left(\Psi + \int_0^r \mathrm{d}r' \left(\Psi\right) + \left(\frac{2}{r\mathcal{H}} + \frac{\dot{\mathcal{H}}}{\mathcal{H}^2}\right) \left(\Psi + \int_0^r \mathrm{d}r' \left(\Psi\right) + \left(\frac{2}{r\mathcal{H}} + \frac{\dot{\mathcal{H}}}{\mathcal{H}^2}\right) \left(\Psi + \int_0^r \mathrm{d}r' \left(\Psi\right) + \left(\frac{2}{r\mathcal{H}} + \frac{\dot{\mathcal{H}}}{\mathcal{H}^2}\right) \left(\Psi + \int_0^r \mathrm{d}r' \left(\Psi\right) + \left(\frac{2}{r\mathcal{H}} + \frac{\dot{\mathcal{H}}}{\mathcal{H}^2}\right) \left(\Psi + \int_0^r \mathrm{d}r' \left(\Psi\right) + \left(\frac{2}{r\mathcal{H}} + \frac{\dot{\mathcal{H}}}{\mathcal{H}^2}\right) \left(\Psi + \int_0^r \mathrm{d}r' \left(\Psi\right) + \left(\frac{2}{r\mathcal{H}} + \frac{\dot{\mathcal{H}}}{\mathcal{H}^2}\right) \left(\Psi + \int_0^r \mathrm{d}r' \left(\Psi\right) + \left(\frac{2}{r\mathcal{H}} + \frac{\dot{\mathcal{H}}}{\mathcal{H}^2}\right) \left(\Psi + \frac{1}{r\mathcal{H}} + \frac{\dot{\mathcal{H}}}{\mathcal{H}^2}\right) \left(\Psi + \frac{\dot{\mathcal{H}}}{\mathcal{H}^2}\right) \left($$

奇数次の多重極の非等方性

2.4. 双極子的非等方性

線形理論に基づくと

注意: wide-angle効果
ドップラー効果からも遠方観測者近似が破
$$s = r + \frac{1+z}{H(z)} (v \cdot \hat{z}) \hat{z}$$
 \hat{z} : Contained in

E.Giusarma et al. [1709.07854]

A.Challinor and A.Lewis [1105.5292], C.Bonvin and R.Durrer [1105.5280], J.Yoo [1409.3223], ... $\xi_1 \propto (b_1 - b_2)$ 相互相関をとることで初めて非対称な相関関数(双極子的非等方性)が見える

される状況で、同様に双極子的非等方性が出る。

ne-of-sight vector $\longrightarrow \xi_1 \propto (b_1 - b_2)$

- N体シミュレーション (RAMSES, (2.625 h⁻¹Mpc)³, 4096³ DM particles)
- light cone上の重力ポテンシャルのデータを保存
- 測地線方程式を解く
- 観測される赤方偏移/位置を得る

全ての相対論的効果が入ったlight-coneカタログ (各効果のオン・オフも選択可能)

2.6. シミュレーションでの双極子的非等方性の測定

M-A.Breton, Y.Rasera, A.Taruya, O.Lacombe, S.Saga [1803.04294]

2.6. シミュレーションでの双極子的非等方性の測定

- ドップラー効果(wide-angle効果)が支配的
- 重力赤方偏移効果の寄与に線形理論からの大きなズレ

M-A.Breton, Y.Rasera, A.Taruya, O.Lacombe, S.Saga [1803.04294]

Deep & Wide future surveys

将来観測にも期待

導入:銀河赤方偏移サーベイ,RSD 導入:RSDへの観測的な相対論効果 モデルと検出可能性 まとめ

3.2. ハローモデルに基づいたSN調査 S.Saga, A.Taruya, Y.Rasera, M-A.Breton (2109.06012)

SNを計算するために必要な主要なパラメータ

- バイアス b_X , b_Y (バイアス→ハロー質量→非線形ポテンシャル Φ_{NLX} , Φ_{NLY})
- 数密度 n_x, n_y
- ・ 赤方偏移 z, 観測体積または赤方偏移幅 Δz

80 **60**

3.3. 銀河サーベイでの検出可能性

双極子的非等方性は相互相関をとることが必要 方法1

ひとつのサーベイで得られる1種類のサンプルを分割しなければいけない (簡単のため理想的に)質量Mmin以上のハローの分布に従うと思って、 小さいバイアスのサンプル [Mmin, M*] **大きいバイアスのサンプル** [M*,∞] に質量で分割できると想定。M*の決め方の不定性は残る。

異なるサーベイで得られる複数種のサンプルを組み合わせる

M*を連続的に動かして (数値的に)得られた最大のSN

S.Saga, A.Taruya, Y.Rasera, M-A.Breton (2109.06012)

他の条件を課した場合

Z

1.5

1.0

0.5

0.0

M*を連続 (数値的に)得られに取べいい

S.Saga, A.Taruya, Y.Rasera, M-A.Breton (2109.06012)

Z

1.5

1.0

0.5

0.0

S.Saga, A.Taruya, Y.Rasera, M-A.Breton (2109.06012)

Z

1.5

1.0

0.5

0.0

S.Saga, A.Taruya, Y.Rasera, M-A.Breton (2109.06012)

3.5. 方法2

S.Saga, A.Taruya, Y.Rasera, M-A.Breton (2109.06012)

Z

導入:銀河赤方偏移サーベイ,RSD 導入:RSDへの観測的な相対論効果 モデルと検出可能性 まとめ

4. まとめ

宇宙の大規模構造における観測的な特殊・一般相対論の効果・検出可能性を調べた

シミュレーション&解析的モデル ハローの重力ポテンシャルによる重力赤方偏移効果が、小スケールの双極子的非等方性を支配

検出可能性 SKA2(大きい数密度=ノイズ小)など。

将来

重力ポテンシャルを測定するプローブとしての応用(eg 宇宙論的Pound-Rebka実験)

ハロー銀河関係のより精密なモデル化 設定をより最適化(サンプルを2つ以上に分割, 他の観測量との組み合わせ, など)することによ るSNの改善可能性

多くの将来観測で高S/N=10~20が期待。特にDESI-LRG(大きなバイアス=シグナル大)や

S.Saga et al. in prep.

