# BAC: 現在の理論的到達点と

今後やるべき事、および

観測計画と将来の展望

小松英一郎

テキサス大学オースティン校 名古屋大学Atセミナー、2007年12月19日

## 暗黒エネルギー

## 宇宙の組成表





## よく耳にするけれど・・

## なぜ暗黒エネルギー が必要なのか?

🔵 水素・ヘリウム 暗黒物質 暗黒エネルギー

## 暗黒「エネルギー」

- 暗黒エネルギーは、別にエネルギーでなくて良い。
- 現在のところ、以下の観測:
  - (I) 光度距離 (Ia型超新星)
  - (2) 角径距離 (BAO, CMB)
  - が同時に説明できれば、「暗黒エネルギー」と対等 に扱って良い。



Wood-Vasey et al. (2007)

![](_page_4_Figure_0.jpeg)

![](_page_5_Figure_0.jpeg)

Wood-Vasey et al. (2007)

![](_page_6_Figure_0.jpeg)

Wood-Vasey et al. (2007)

![](_page_7_Figure_0.jpeg)

![](_page_8_Picture_0.jpeg)

![](_page_8_Picture_3.jpeg)

1090

## 混乱を避けるために

- D<sub>L</sub>(z)やD<sub>A</sub>(z)と書いた場合、「物理的距離」とみなす。 従って、「共動距離」はそれぞれ(I+z)D<sub>L</sub>(z)と (I+z)D<sub>A</sub>(z) で与えるとする。
- dcmbやdbaoと書いた場合、「物理的サイズ」とみなす。 従って、「共動サイズ」はそれぞれ(I+zcmb)dcmbと (I+zBAO)dBAOで与えるとする。
- $r_{BAO} = (I + z_{BAO}) d_{BAO} と書ける。$

● 共動サイズをrで表した場合は、rcmB = (I+zcmB)dcmBや

![](_page_10_Picture_0.jpeg)

音波の地平線

- dcmbは、音波がビッグバンから宇宙の晴れ上がり tcmbまでに伝播した距離で決まる。tcmb~38万年、お よびZCMB~1090。
- 晴れ上がりtcmbにおける光の地平線は
  - $d_H(t_{CMB}) = a(t_{CMB})*Integrate[ c dt/a(t), {t,0,t_{CMB}}].$
- 一方、<u>音波の地平線</u>は
  - $d_s(t_{CMB}) = a(t_{CMB})*Integrate[c_s(t) dt/a(t), {t,0,t_{CMB}}],$ ここでc<sub>s</sub>(t)はバリオン-光流体の音速。

![](_page_11_Picture_6.jpeg)

![](_page_12_Picture_0.jpeg)

•  $I_{CMB} = \pi/\theta = \pi D_A(z_{CMB})/d_s(z_{CMB}) = 301.8 \pm 1.2$ 

• СМВのデータは、**D<sub>A</sub>(Zсмв)/d<sub>s</sub>(Zсмв)**を決める。

![](_page_13_Figure_0.jpeg)

 赤黄: I<sub>CMB</sub>=πD<sub>A</sub>(z<sub>CMB</sub>)/ d<sub>s</sub>(z<sub>CMB</sub>)とz<sub>EQ</sub>および  $\Omega_b h^2$ から得られる制限 等高線:WMAPのフルの 解析から得られる制限 (Spergel et al. 2007)

![](_page_14_Figure_0.jpeg)

BAO=標準ものさし

200 Okumura et al. (2007) 実空間 フーリエ空間 Percival et al. (2006) 150 ß 100  $/ h^{-3} Mpc^{3}$ s<sup>2</sup>ξ(s) 50 log<sub>10</sub> P(k) / 3.5 0 က log<sub>10</sub> P(k) \_\_\_\_\_ -50 +z)d<sub>BAO</sub> 2.5 0.1 0.2 -100 k / h Mpc<sup>-1</sup> 50 100 200 -0.5 $^{-2}$ -1.5-1 Comoving Separation s (h<sup>-1</sup>Mpc)  $\log_{10}$  k / h Mpc<sup>-1</sup> 実空間の2点相関関数で局在した構造は、フーリエ 空間で振動となる。draoを決めるのは何か?

![](_page_15_Figure_3.jpeg)

再び音波の地平線

- tBAOまでに伝播した距離で決まる。
- ZBAO~1080は光の晴れ上がりZCMB~1090よりも遅い。
  - 実はこれはバリオンの存在量に依存する。我々の字 宙では、たまたまZBAOがZCMBより遅い。
  - もし、 $3\rho_{baryon}/(4\rho_{photon}) = 0.64(\Omega_b h^2/0.022)(1090/$ (I+zcmB)) が 1 より大きければzBAO>zcmB。 我々の宇 宙では $\Omega_b h^2 = 0.022$ なので、 $z_{BAO} < z_{CMB}$  (ie,  $d_{BAO} > d_{CMB}$ )。

## 最新のBAO測定結果

![](_page_17_Figure_1.jpeg)

# z=0.2:2dFGRSとSDSSメイン サンプル

## z=0.35: SDSS LRGサンプル

# これらよりD<sub>A</sub>(z)/d<sub>s</sub>(z<sub>BAO</sub>) が決まる。

Percival et al. (2007)

# D<sub>A</sub>(z)だけでは終わらない

- BAOの真骨頂は、D<sub>A</sub>(z)を測定できるだけでなく、 各々の赤方偏移における宇宙の膨張率H(z)が直接 求まる事!
  - 視線方向と直交するBAOから求まるのはD<sub>A</sub>(z):
  - $D_A(z) = d_s(z_{BAO})/\theta$  視線方向と平行なBAOから求まるのはH(z):
    - $H(z) = c\Delta z / [(1+z)d_s(z_{BAO})]$

# D<sub>A</sub>(z)とH(z)を測る

![](_page_19_Figure_1.jpeg)

## SDSS LRGサンプル から求めた2次元の 2点相関関数 (Okumura et al. 2007)

 $\theta = d_s(z_{BAO})/D_A(z)$ 

![](_page_20_Picture_0.jpeg)

![](_page_21_Figure_0.jpeg)

0.40

CMBとBAOは絶対的 な距離の指標。

la超新星は相対的な 距離の指標。

 よってCMB+BAOは 空間曲率の測定に最 適。 0.40

BAO: 現在の状況 • BAOは、既にSDSSメインとLRGサンプル、および

- BAOは、既にSDSSメインと 2dFGRSから測定された。
- BAOを用いた距離決定が可能な事が観測的に証明 された。 (Eisenstein et al. 2005; Percival et al. 2007)
- CMBとBAOにより、空間曲率を2%以下に制限 (Spergel et al. 2007)
- BAO, CMB, と Ia型超新星で暗黒エネルギーの様々 な性質に制限 (大勢の研究者による)

## BAO: 理論的挑戦

![](_page_23_Figure_1.jpeg)

• 非線形,非線形,非線形!

I. 非線形密度揺らぎ

2. 非線形銀河バイアス

3. 非線形固有速度

・を既存の理論の精度は、将来のデータの精度に追いつけるのか?

## 非線形効果を理解する

これまで良く使われてきた手法

- N体計算の結果を再現するよう考案された フィッティング関数を用いる
- 経験的な「ハローモデル」を用いる

## 非線形効果を理解する

## 我々の手法

- 線形摂動理論(揺らぎの)次)の正しさは、 観測的に立証済み。(WMAPを見よ!)
- 同じ方程式系をより高次まで展開。
- 3次の摂動理論

# 3次の摂動論は新しい?

- 新しくない。そこそこ歴史のある分野 (25年以上)
- 1990年代に勢力的に研究が進んだ。
- ところが、これまで観測データに適用されず、最近まで完全に忘れられていた。なぜだろうか?
- 現在データのあるz~0の宇宙では、非線形が強すぎて て摂動論が完全に破綻する。摂動論は理論的なオモ チャと見なされ、あまり役に立たなかった・・・

なぜ今、摂動論なのか?

- ●時代は変わった。
- 技術の進歩により、銀河のサーベイ観測が**高赤方偏移** (z>l) まで可能となった。
- そして今、そのようなサーベイ観測が強く求められて

統的誤差の少ない手法」として推薦されている。

● z>Iでは非線形性は弱く、摂動論が使えるはず!

# いる。BAOは Dark Energy Task Forceによって「最も系

摂動論の巻き返し

● かつて摂動論を研究したが評価されず、方向性に希望も持て ず挫折してしまった全ての研究者に、今こそ呼びかけたい。

# 帰ってきてください!

# 時は来ました!

解くべきは3つの方程式 バリオンの圧力が無視できるような大きなスケー

# ルのみ考える。

 粒子のシェルクロッシングは無視する。すなわ ち、粒子の速度場は回転を持たない:rotV=0.

• 解くべき方程式は、 $\dot{\delta} + \nabla \cdot [(1 + \delta)v] = 0$  $\dot{\boldsymbol{v}} + (\boldsymbol{v} \cdot \nabla) \boldsymbol{v} = -\frac{a}{c} \boldsymbol{v} - \nabla \phi$  $\nabla^2 \phi = 4\pi G a^2 \bar{\rho} \delta$ 

## ーリエ変換すると、

 $\delta(\mathbf{k},\tau) + \theta(\mathbf{k},\tau)$  $= -\int \frac{d^{3}k_{1}}{(2\pi)^{3}} \int d^{3}k_{2}\delta_{D}(\mathbf{k}_{1} + \mathbf{k}_{2} - \mathbf{k}) \frac{\mathbf{k} \cdot \mathbf{k}_{1}}{k_{1}^{2}} \delta(\mathbf{k}_{2}, \tau) \theta(\mathbf{k}_{1}, \tau),$  $\dot{\theta}(\boldsymbol{k},\tau) + \frac{\dot{a}}{a}\theta(\boldsymbol{k},\tau) + \frac{3\dot{a}^2}{2a^2}\Omega_{\rm m}(\tau)\delta(\boldsymbol{k},\tau)$ 

• ここで、 $\theta = \nabla \cdot v$ は速度場の発散。

 $= -\int \frac{d^{3}k_{1}}{(2\pi)^{3}} \int d^{3}k_{2} \delta_{D}(\mathbf{k}_{1} + \mathbf{k}_{2} - \mathbf{k}) \frac{k^{2}(\mathbf{k}_{1} \cdot \mathbf{k}_{2})}{2k_{1}^{2}k_{2}^{2}} \theta(\mathbf{k}_{1}, \tau) \theta(\mathbf{k}_{2}, \tau)$ 

## δに関してティラー展開

δ」は1次の摂動(線形摂動)

$$\delta(\mathbf{k},\tau) = \sum_{n=1}^{\infty} a^n(\tau) \int \frac{d^3 q_1}{(2\pi)^3} \cdots \frac{d^3 q_{n-1}}{(2\pi)^3} \int d^3 q_n \delta_D(\sum_{i=1}^n \mathbf{q}_i - \mathbf{k}) F_n(\mathbf{q}_1, \mathbf{q}_2, \cdots, \mathbf{q}_n) \delta_1(\mathbf{q}_1) \cdots \delta_1(\mathbf{q}_n),$$
  
$$\theta(\mathbf{k},\tau) = -\sum_{n=1}^{\infty} \dot{a}(\tau) a^{n-1}(\tau) \int \frac{d^3 q_1}{(2\pi)^3} \cdots \frac{d^3 q_{n-1}}{(2\pi)^3} \int d^3 q_n \delta_D(\sum_{i=1}^n \mathbf{q}_i - \mathbf{k}) G_n(\mathbf{q}_1, \mathbf{q}_2, \cdots, \mathbf{q}_n) \delta_1(\mathbf{q}_1) \cdots \delta_1(\mathbf{q}_n)$$

3次の項(δ,3)までキープ

•  $\delta = \delta_1 + \delta_2 + \delta_3$ と書く。ここで $\delta_2 = O(\delta_1^2), \delta_3 = O(\delta_1^3).$ 

 パワースペクトル, P(k)=P<sub>L</sub>(k)+P<sub>22</sub>(k)+2P<sub>13</sub>(k), は 以下のようにオーダー毎に分割して書く。

 $(2\pi)^{3}P(k)\delta_{D}(k+k')$  $\equiv \langle \delta(\mathbf{k}, \tau) \delta(\mathbf{k}', \tau) \rangle$  $= \langle \delta_1(\mathbf{k},\tau) \delta_1(\mathbf{k}',\tau) \rangle + \langle \delta_2(\mathbf{k},\tau) \delta_1(\mathbf{k}',\tau) + \delta_1(\mathbf{k},\tau) \delta_2(\mathbf{k}',\tau) \rangle$ +  $\langle \delta_1(\mathbf{k},\tau) \delta_3(\mathbf{k}',\tau) + \delta_2(\mathbf{k},\tau) \delta_2(\mathbf{k}',\tau) + \delta_3(\mathbf{k},\tau) \delta_1(\mathbf{k}',\tau) \rangle$  $+ \mathcal{O}(\delta_1^6)$ 

Vishniac (1983); Fry (1984); Goroff et al. (1986); Suto&Sasaki (1991); Makino et al. (1992); Jain&Bertschinger (1994); Scoccimarro&Frieman (1996)

P(k): 3次の摂動論の解

 $P_{22}(k) = 2 \int \frac{d^3q}{(2\pi)^3} P_L(q) P_L(|\mathbf{k}|)$ 

 $2P_{13}(k) = \frac{2\pi k^2}{252} P_L(k) \int_0^\infty \frac{d}{(2\pi)^2} P_L(k) \int_0^\infty \frac$  $\times \quad \left| 100 \frac{q^2}{k^2} - 158 + \right|$ 

 $+ \frac{3}{k^5 a^3} (q^2 - k^2)^3 (2k)$ 

● F<sub>2</sub><sup>(s)</sup>は既知の関数 (Goroff et al. 1986)

$$(\boldsymbol{r}-\boldsymbol{q}|)\left[F_2^{(s)}(\boldsymbol{q},\boldsymbol{k}-\boldsymbol{q})
ight]^2$$

$$\frac{dq}{(2\pi)^3} P_L(q)$$

$$12\frac{k^2}{q^2} - 42\frac{q^4}{k^4}$$

$$k^2 + 7q^2) \ln\left(\frac{k+q}{|k-q|}\right)$$

![](_page_34_Figure_0.jpeg)

![](_page_35_Figure_0.jpeg)

# P. McDonald (2006)の引用

"...this perturbative approach to the galaxy power spectrum (including beyond-linear corrections) has not to my knowledge actually been used to interpret real data. However, between improvements in perturbation theory and the need to interpret increasingly precise observations, the time for this kind of approach may have arrived (Jeong & Komatsu, 2006)."

でも、銀河は?

## 我々が測定するのは「銀河」のパワースペクトル 「物質」のパワースペクトルが何の役に立つと 言うのか?

 どうやって摂動論を銀河のパワースペクトルに拡 張すれば良いのだろうか?

## 局在銀河形成仮定

- 銀河の分布は物質の分布と完全には一致せず、ある バイアスのかかった分布を持つ。
- 大抵これは「線形バイアス」として Pg(k)=b1<sup>2</sup> P(k) のようにモデル化される。b」は定数。
- どうやってこれを非線形な形に拡張するか?
- 仮定:銀河形成は局在した物理過程。少なくとも、 我々が興味あるスケールでは成立するとみなす。

# δ。をδでティラー展開する

- $\delta_{g}(x) = c_1 \delta(x) + c_2 \delta^2(x) + c_3 \delta^3(x) + O(\delta^4) + \epsilon(x)$
- ここで $\delta$ は非線形な物質揺らぎ、 $\epsilon$ は物質揺らぎとは 相関を持たない「ノイズ」: <δ(x)ε(x)>=0.
- 両辺とも同じ空間地点xで定義される事から、局在し た銀河形成を仮定しているのがわかる。
- 局在仮定は必ずどこかで破れるが、破れないスケー ルのみ扱う、というスタンス。

## Gaztanaga & Fry (1993); McDonald (2006)

# 銀河のパワースペクトル $P_{g}(k) = N + b_{1}^{2} \left| P(k) + \frac{b_{2}^{2}}{2} \int \frac{d^{3}}{(2\pi)^{3}} \right|^{2}$ + $2b_2 \int \frac{d^3 q}{(2\pi)^3} P(q) P(|\mathbf{k}-\mathbf{q}|) F_2^{(s)}(\mathbf{q},\mathbf{k})$

• 3つのバイアスパラメータ  $b_1, b_2, N$  は、テイラー 展開の係数 c<sub>1</sub>, c<sub>2</sub>, c<sub>3</sub>, εと関係している。

 これらは銀河形成の情報を持っているが、我々の 興味ではないため、b<sub>1</sub>, b<sub>2</sub>, Nは完全にフリー。

## McDonald (2006)

$$\frac{^{3}q}{(\tau)^{3}}P(q)\left[P(|\boldsymbol{k}-\boldsymbol{q}|)-P(q)\right]$$
$$\boldsymbol{q}|F_{2}^{(s)}(\boldsymbol{q},\boldsymbol{k}-\boldsymbol{q})\right]$$

## ミレニアム "銀河" シミュレーション

- 銀河の宇宙論的シミュレーションと比較してみる。
- 現状でベストなミレニアムシミュレーション (Springel
  - et al. 2005) を使う。銀河は準解析的銀河形成コードに より作られたカタログを使う。

  - MPA  $\exists k$ : De Lucia & Blaizot (2007)
  - Durham  $\exists k$ : Croton et al. (2006)

![](_page_42_Figure_0.jpeg)

# Jeong & Komatsu (2007)

k<sub>max</sub>は 摂動論で 物質 のP(k)が記述できな くなる場所。

バイアスのフィット もkmaxで止める。

摂動論的非線形

バイアスモデル

は、良く合う!

![](_page_43_Figure_0.jpeg)

## Jeong & Komatsu (2007)

- BAOに非線形バイ アスが重要なのは 明白。
- ミレニアムの箱 (500 Mpc)<sup>3</sup> はあまり 大きくないため、 大スケールのPg(k)は ノイズが大きい。

![](_page_44_Figure_0.jpeg)

# Jeong & Komatsu (2007)

- 重い銀河ほど非線形 バイアスが大きい。
  - 摂動論はどの質量で も良く合っている。
  - バイアスが大きくて も摂動論は使える!

## あまり感動しませんよね?

- こんな声が聞こえてきそうです:「パラメータが 3つもあるなら、何でもフィットできるわ!
- "With four parameters I can fit an elephant, and with five I can make him wiggle his trunk." - John von Neumann
- 真の問いは「摂動論は、Pg(k)から正しいDA(z) とH(z)を求められるか?」の一点のみ。

## Jeong & Komatsu (2007) D<sub>A</sub>(z)をP<sub>g</sub>(k)から求める

![](_page_46_Figure_1.jpeg)

![](_page_46_Figure_2.jpeg)

0.95

0.95

0.95

1.00

1.00

1.00

 $D_A/D_A(input)$ 

結果

![](_page_46_Figure_3.jpeg)

![](_page_46_Figure_4.jpeg)

![](_page_46_Picture_5.jpeg)

3次の摂動論を用いて、 正しいD<sub>A</sub>(z)をミレニア ム"銀河"シミュレーショ ンから求める事に成功!

ただしz=Iは難しい・・

## 現在の到達点

- z>2のBAOに対する非線形密度揺らぎの効果は、 摂動論を用いて理解できた。
- 同じく、非線形バイアスの効果も摂動論を用いて 理解できた。
- ミレニアムシミュレーションのPg(k)から摂動論を 用い、正しいD<sub>A</sub>(z)を測定できた。

今後やるべき事

- z=Iの非線形効果の理解。
  - 最近研究が進んでいる新しい摂動論計算手法、 「くりこみ摂動論」 Crocce&Scoccimarro; Matarrese&Pietroni;Velageas;Taruya; Matsubara.
- より大きな箱を用いた銀河シミュレーション。
- ●格段に正確な非線形バイアスの測定を行うため、 3点相関関数(バイスペクトル)の摂動論計算。

![](_page_48_Picture_6.jpeg)

## 3点相関関数 •3点相関関数(バイスペクトル)を用いれば、b1とb2を直接 測定できる!

 $Q_{q}(k_{1},k_{2},k_{3}) = (1/b_{1})[Q_{m}(k_{1},k_{2},k_{3})+b_{2}]$ Qmは物質のバイスペクトル。摂動論で計算する。

- •この手法は2dFGRSの観測データに適用され、効果は実証済 (Verde et al. 2002): z=0.17 で b<sub>1</sub>=1.04±0.11; b<sub>2</sub>=-0.054±0.08
- •高赤方偏移のサーベイなら、10倍以上の精度の向上が期待
  - できる。 (Sefusatti & Komatsu 2007)
- •従って、バイスペクトルは非線形バイアスの補正に必要不可 欠な道具と言える。

![](_page_49_Picture_6.jpeg)

## 最も難しい問題

- あまり詳細に話す時間はないが、Pg(k)の理解の中 で最も難しい問題は、銀河の固有速度に起因する 「赤方偏移空間の歪み。」
- この効果の理解はH(z)の測定にとって大変重要。
- なぜ難しいか?
  - 3次の摂動論計算が、z~3でも破綻してしまう。

![](_page_51_Figure_1.jpeg)

•(左) コヒーレントな速度場 => 視線方向の相関の<u>上昇</u>

## -"Kaiser"効果

•(右) ビリアル的ランダム運動 => 視線方向の相関の<u>減少</u>

-"Finger-of-God"効果

![](_page_52_Figure_1.jpeg)

![](_page_52_Figure_2.jpeg)

## 赤方偏移空間の摂動論

- 非線形なKaiser効果 は
  摂動論で
  計算可能
- しかし、z=3で既に
   N体計算と合わない
- シミュレーションか
   ら得られる相関は、
   小さく抑えられてい
   る。=> Finger-of God効果

![](_page_53_Figure_4.jpeg)

## 赤方偏移空間の摂動論

- ここで、Finger-of-God効果を、フリー パラメータを導入す る事で説明を試みる •  $P_{g}(k)/(1+k_{para}^{2}\sigma^{2})$  そこそこ合ってはい
  - るが、できればパラ メータは導入したく ない。

![](_page_54_Figure_3.jpeg)

- 観測計画(地上)
- ・地上観測でスペクトルを用いたサーベイ観測計画 [``low-z'' = z < l; ``mid-z'' = l < z < 2; ``high-z'' = z > 2]
  - - Wiggle-Z (Australia):AAT/AAOmega, <u>観測中</u>, low-z
    - FastSound (Japan): Subaru/FMOS, <u>2008</u>, mid-z (Hα)
    - BOSS (USA): SDSS-III, <u>2009</u>, low-z (LRG); high-z (LyαF)
    - HETDEX (USA): HET/VIRUS, <u>2011</u>, high-z (LyαE)

    - WFMOS (Japan+?): >2011, low-z (OII); high-z (LBG)

観測計画(宇宙)

- 人工衛星でスペクトルを用いたサーベイ観測計画
  - SPACE (Europe): >2015, all-sky,  $z\sim I$  (H $\alpha$ )
  - ADEPT (USA): >2017, all-sky,  $z \sim I$  (H $\alpha$ )
  - CIP (USA): >2017, 140 deg<sup>2</sup>, 3<z<6 (Hα)
- これらはDark Energy Task Forceで"Stage IV"とランク された観測計画に対応する。
  - Stage IVは、期待される暗黒エネルギーの制限が 現在の制限よりも10倍以上良い、という条件

# (宇宙) いたサーベイ観測計画

将来の展望

- 日本の宇宙論業界は、観測が完全に欠落している
- 観測・実験なくして真の進歩なし!
- BAO観測計画は、日本の宇宙論を強くできるか?
  - BAOは間違いなく宇宙論の王道
  - 科学的重要性も申し分なし
  - 激しい国際競争

## 将来の展望

● ゲームは単純:最初にStage Ⅳをやった者が勝つ。 ● 確かに地上観測計画はたくさんある。しかし、 我々はWMAPから何を学んだか?

• 地上に留まらねばならない理由はない。

![](_page_59_Figure_1.jpeg)

● BAO地上観測の寄せ集めは、左の図のようになる はず。一つの衛星観測の力は絶大。

## Hinshaw et al. (2003)

![](_page_60_Picture_0.jpeg)

- JDEM公募は2008年の春
- SNAP (超新星+重カレンズ) vs ADEPT (BAO) vs CIP (BAO) vs ...
- ヨーロッパ (>2015)
  - DUNE (超新星+重カレンズ) vs SPACE (BAO) vs ...
- アメリカやヨーロッパは国内の競争が激しく、互い
  - に殺しあっているようなもの。漁夫の利?

## まとめ (1/3)

## ●現在の到達点

## ● BAOがD<sub>A</sub>(z)やH(z)の測定に使える事は、2dFGRS やSDSSのデータで実証済み

 非線形性の理解に対する、摂動論的手法の有効 性が示された

まとめ (2/3) 今後やるべきこと

- z~lでの非線形性の理解
  - z<2のサーベイにとって重要
- - 正確な銀河バイアスの決定に重要
- 赤方偏移空間の歪みの理解
  - H(z)の測定に重要

![](_page_62_Picture_11.jpeg)

# まとめ (3/3)

## ●将来の展望

たくさんの地上BAO観測が計画されている。

なぜ地上に留まる?宇宙に行けないか?

日本の宇宙論業界は挑戦できるか?

日本の宇宙論業界は挑戦したいのか?