N体シミュレーションで探る弱重力レンズ効果に対するバリオンの影響

大里 健(東京大学大学院理学系研究科)

Abstract

弱重力レンズ効果は直接観測が困難なダークマター、ダークエネルギーに関わる情報を引き出すことを可能 にする。将来観測において、さらなる広視野、深さでの撮像観測を基にした重力レンズ効果観測が予定され ており、宇宙論のさらなる精密化が期待される。そこで、我々はダークマターに加えバリオンによる物理を 考慮した宇宙論的 N 体シミュレーションを実行し、模擬観測から求めた重力レンズ統計量に対する影響を評 価した。バリオンによる効果(特に feedback や冷却)は小スケール (*l* ≥ 7000)で強く現れることを確かめ た。また収束場のピークの数密度についても考察する。

1 Introduction

宇宙背景放射 (CMB) 観測を始めとした様々な観 測によって、ダークマター、ダークエネルギー、バリ オンを宇宙の構成要素とする ACDM 模型は宇宙の進 化を記述するモデルとして確固たる地位を獲得した。 しかしながら、これで宇宙の謎が全て解けたわけで はない。特にダークマター、ダークエネルギーの正 体は未だ解明されておらず、宇宙論が抱えている大 きな課題の一つである。弱重力レンズ効果観測はこ れらの問題を解決できる可能性を秘めている。先述 の CMB 観測と比較して、重力レンズ効果はダーク エネルギーの性質に対して鋭敏であり、重力場の影 響を直接観測できるのでダークマターの性質にも迫 ることが出来る。来る将来観測においても、重力レ ンズ効果を利用した宇宙論のさらなる拡張が期待さ れている。

これまで重力レンズ効果による理論的研究 (Hu & Tegmark 1999; Takada et al. 2004) とその実践的観 測 (例えば CFHTLens: Kilbinger et al. (2013)) は 大きな成功を収めてきた。一方で、これらの研究か らさらに踏み込んで、将来観測がもたらす高い統計 精度を最大限活かし、宇宙論を構成するためには標 準の冷たいダークマター (CDM) に加え、バリオン による効果といった副次的効果をも考慮に入れて議 論する必要がある。

一口にバリオンの物理と言っても種類は様々であ り、効果の及ぶスケールや大きさにも開きがある。例 えばバリオンの物理として、adiabatic pressure、輻 射冷却、星形成や Feedback などが挙げられる。これ らの効果はハロー単体や銀河形成においてダークマ ターによる重力の作用に加えて影響を及ぼすことが 研究されてきた。(Martizzi et al. 2012, 2013; Duffy et al. 2010; Okamoto et al. 2008) これら比較的小ス ケールの議論は活発になされてきたが、重力レンズ 観測の想定する大規模な宇宙に対する影響の評価は 困難であった。ただし、ハローを全て NFW profile に従うと見做し、concentration parameter を人為的 に上げることでバリオンの効果を擬似的に取り入れ た研究 (Yang et al. 2013)、限定的にバリオンの効果 を入れてシミュレーションに基づく研究 (Jing et al. 2006; Semboloni et al. 2011) は行われてきた。そこ で本研究ではバリオンの物理を考慮した大規模 N体 シミュレーションを実行し、その重力レンズ効果に 対する影響を多様な統計量で比較することを目的と した。

重力レンズの観測で実際に得られる情報は光の非 等方な歪みに関わる物理量である shear γ_1, γ_2 であ る。さらに、この二つから等方な拡大・縮小を表す convergence κ が得られる。特に convergence は質量 のゆらぎと強い相関があり、convergence がピークと して現れる場所には一定の割合でハローが存在する ことが知られている。(Hamana, Takada & Yoshida 2004)本研究ではより精密に、バリオン物理を考慮し た N 体シミュレーションのデータを用いて、模擬観 測によって得られた convergence からその統計量を 議論する。

2 Numerical simulations

この章では、重力レンズで用いられるシミュレー ション手法について解説する。

2.1 N-body simulations

N体シミュレーションは宇宙の物質分布を多数の 点に置き換えて、その時間発展を追うことで各時刻 における物質分布を得る手法である。広い領域の宇 宙の物質分布を一挙に得られる上、非線形な構造成 長を追跡することがで可能なため、大規模構造を詳 細に調べることが出来る。十分初期の宇宙であれば、 ゆらぎはほぼ線形領域にあるので、初期条件としてべ き則に従うマターのパワースペクトル $P_{\text{init}}(k) \propto k^{n_s}$ を与えればよい。また同じパワースペクトルを再現 する初期粒子の配位を変えてシミュレーションを何 度も行えば、統計誤差を減らすことが出来る。N体シ ミュレーションを利用する大きな利点の一つである。

本研究では Okamoto, Shimizu & Yoshida (2014) に基づいたバリオン物理の入ったN体シミュレーショ ンを行った。上で述べたダークマターのみの重力進 化を追う標準の N 体シミュレーションに加え、バリ オン粒子を加え圧力の効果を再現する。さらに高密 度の領域ではバリオン粒子が星に変換され、星形成 の効果も取り入れる。ただし、生成された星は一定 時間で超新星として爆発を起こすが、その熱エネル ギーをまわりの粒子に与えるということは行わない。 最後に、バリオン粒子と星粒子に対しては金属量に 応じて輻射冷却によってエネルギーを失う。高密度 の部分は冷却によってさらに密度コントラストが強 まることになる。妥当性を検討するため stellar mass function を求め、観測値 (Baldry et al. 2012) と比較 する。これは行ったシミュレーションの解像度が低い ため、質量の小さいところでは観測値と相違が大き い。一定以上の質量 $(M \gtrsim 10^{10} M_{\odot})$ ではある程度一 致する。これ以上の一致を実現するためには、AGN feedback など不定性の高い feedback 機構を入れる 必要がある。本研究では CDM のみ、CDM+Baryon (圧力のみ)、CDM+Baryonの三種類のシミュレー ションを行った。



図 1: stellar mass function 青の実線が今回行った N 体シミュレーションによるデータを表す。

2.2 Ray-tracing simulations

弱重力レンズ効果とは、遠方銀河などの光が大規 模構造の重力によって軌道が歪められる現象である。 この軌道を記述する方程式は一般相対論で導かれる 測地線方程式である。しかし、弱い重力レンズ効果に おいては、宇宙全体に分布するハローの重力場をもと に測地線方程式を直接解くことはほぼ不可能である。 ここで、光線の湾曲があまり大きくないことを利用し て近似を用いる。ここで用いる近似法は Ray-tracing 法 (Hamana & Mellier 2001) と呼ばれるものである。 この手法は光の伝播する領域を何個かに区切り、一 つ一つに含まれる質量を一つの面に射影する。光は その有限の面密度をもった面を通過するときのみ光 線が湾曲するものとする。ここで具体的に定式化を 行う。シミュレーション領域をn分割しn枚の面を 作る。視線方向を y として i 番目の面の射影された 質量ゆらぎを δ_i^{proj} を次のように定義する。

$$\delta_i^{\text{proj}}(x_1, x_2) = \int_{y_{i-1}}^{y_i} dy \delta(x_1, x_2, y) dy \qquad (1)$$

 $\delta = \rho/\bar{\rho} - 1$ は三次元の質量ゆらぎである。n番目の面における光線の位置 θ^n は

$$\boldsymbol{\theta}^{n} = \boldsymbol{\theta}^{1} - \sum_{i=1}^{n-1} \frac{f(\chi_{n} - \chi_{i})}{a(\chi_{i})f(\chi_{n})} \nabla_{\perp} \Psi^{i}$$
(2)

 χ_i は*i*番目の面の共動距離であり、 $f(\chi)$ は角径距離 である。平坦宇宙 (K = 0)の場合、 $f(\chi) = \chi$ であ る。レンズポテンシャル Ψ^i は次式で定義される。

$$\nabla^2 \Psi^i(x_1, x_2) = \frac{8\pi G\bar{\rho}}{3c^2} \delta_i^{\text{proj}}(x_1, x_2)$$
$$= 3\Omega_{\text{m}} \left(\frac{H_0}{c}\right)^2 \delta_i^{\text{proj}}(x_1, x_2) (3)$$

実際のシミュレーションから作った δ_i^{proj} から Fourier 変換を施してレンズポテンシャルを求める。opticaltidal matrix U_i と distortion tenser A_n を次のよう に定義して

$$U_i = \begin{pmatrix} \Psi_{i,11}^i & \Psi_{i,12}^i \\ \Psi_{i,21}^i & \Psi_{i,22}^i \end{pmatrix}$$
$$A_n = \begin{pmatrix} 1 - \kappa - \gamma_1 & -\gamma_2 \\ -\gamma_2 & 1 - \kappa + \gamma_1 \end{pmatrix}$$

これらは通常積分を通して結びつくが、今の近似で は面における和に置き換えられて

$$A_{n} = I - \sum_{i=1}^{n-1} \frac{f(\chi_{i})f(\chi_{n} - \chi_{i})}{a(\chi_{i})\chi_{n}} U_{i}A_{i} \qquad (4)$$

結果として、N体シミュレーションのデータから convergence、shear そして曲がり角を得ることが出来る。 弱い重力レンズ効果は文字通り、光線の曲がりがそ れほど大きくないため、良い近似法となる。以下に Ray-tracing 法を用いて N体シミュレーションのデー タから得られた convergence の図を示す。



図 2: *κ* map 一辺は5度の領域に対応する。

3 Results

ここではシミュレーションによって得られた convergence の統計量に関して議論する。

3.1 Power spectrum

重要な統計量である convergence のパワースペク トルを調べた。パワースペクトルとは Fourier mode の振幅であり、対応するスケールのゆらぎの大きさ を示している。パワースペクトル $P_{\kappa}(l)$ の定義は次 の式で与えられる。

$$\langle \kappa(\tilde{\boldsymbol{l}})\kappa(\tilde{\boldsymbol{l}'})\rangle = (2\pi)^2 \delta(\boldsymbol{l} - \boldsymbol{l'}) P_{\kappa}(l)$$
(5)

パワースペクトルは CDM のみの N 体シミュレーショ ンから fitting formula がよく調べられている。以下 の図に今回のシミュレーションで得られたパワースペ クトルと Takahashi et al. (2012) による HALOFIT のパワースペクトルを示す。



 \boxtimes 3: κ power spectrum

この図から $l \leq 7000$ の大スケールではほとんど変化 は見られない。しかし $l \geq 7000$ ではバリオンの効果 が現れている。圧力のみのシミュレーション(緑の 実線)では $l \geq 10000$ の領域で圧力によってゆらぎ が抑えられているのが見て取れる。一方 feedback 入 りのシミュレーション(赤の実線)では $l \leq 7000$ で feedback によってパワースペクトルの値は下がるが、 $l \geq 20000$ の小スケールになると今度は冷却による効 果でスペクトルの値は上がる。

3.2 Peak statistics

ピーク密度も宇宙論パラメータに依存する。以下 にそれぞれのシミュレーションについてピーク密度 を示す。横軸は intrinsic noise で normalize した convergence の値であるが、率直にはピークの大きさで ある。それぞれのシミュレーションにおいて変化は 見られるものの、後述のようにエラーバーに埋もれ るので影響を観測から評価することは難しい。しか し、ピークのある場所にハローを探す cluster search の観点から見れば、バリオンが強く影響しないとい うことを意味する。



図 4: peak statistics

4 Conclusion

バリオンが弱重力レンズ効果に与える影響を定量 的に評価するため、N体シミュレーションと Raytracing シミュレーションを行った。バリオンによる 効果は、大規模構造の質量分布を大きく変えるほど ではないため大スケールにおいては影響は小さく、こ れまで考えられてきた ACDM 模型における構造形成 に矛盾しない。しかしながら、バリオンは個々のハ ローの質量分布を変化させることは可能である。特 に星形成や冷却による効果で中心部の密度が増大す る。この描像はパワースペクトルの小スケールの挙 動からも支持される。小スケールでの変化は将来観 測でも検証可能な値にあり、宇宙論パラメータの決 定にも影響を与えることが考えられる。

convergence のピークに対してはピークの数密度は 若干の変化があるものの、エラーバーに埋もれてし まう。これは convergence に smoothing をかけたこ とによる。上述の通り、バリオンの影響は小さいス ケールに効くため、smoothing をかけると変化がな らされてしまうためである。

現時点では power spectrum とピークに関する統 計量に対してのみ考察した。高次統計量 (Minkowski functionals (Kratochvil et al. 2012; Shirasaki & Yoshida 2014) など)を調べると、さらに宇宙論的 な情報を引き出せる可能性がある。

Acknowledgement

本研究を行うにあたり、東京大学大学院物理学専 攻の白崎正人氏、吉田直紀教授、また東京大学大学 院天文学専攻の清水一紘博士研究員には、多くの助 言と有益な議論をしていただきました。この場を借 りて感謝申し上げます。

Reference

Hu, W., & Tegmark, M., 1999, ApJL, 514, 65 Takada, M., & Jain, B., 2004, MNRAS, 348, 897 Kilbinger, M. et al., 2013, MNRAS, 430, 2200 Martizzi, D. et al., 2012, MNRAS, 422, 3081 Martizzi, D. et al., 2013, MNRAS, 432, 1947 Duffy, A. et al., 2010, MNRAS, 405, 2161 Okamoto, T. et al., 2008, MNRAS, 385, 161 Yang, X. et al., 2013, Phys. Rev. D, 87, 023511 Jing, Y. et al., 2006, ApJL, 640, L119 Semboloni, E. et al., 2011, MNRAS, 417, 2020 Hamana, T. et al., MNRAS, 350, 893 Okamoto, T. et al., 2014, ArXiv:1404.7579 Baldry, I., K. et al., 2012, MNRAS, 421, 621 Hamana, T., & Mellier, Y., 2001, MNRAS, 176, 169 Takahashi, R. et al., 2012, ApJ, 761, 152 Kratochvil, J. et al., 2012, Phys. Rev. D, 85, 103513 Shirasaki, M., & Yoshida, N., 2014, ApJ, 786, 43