## 多波長の一般相対論的輻射輸送計算で探る ブラックホール時空構造と降着流・噴出流ダイナミクス

一般相対論的磁気流体計算 (UWABAMI code) 一般相対論的輻射輸送計算 (RAIKOU code)

### 川島 朋尚 (ICRRフェロー)





## ブラックホール(BH)研究の大目標

#### さらには

© NASA's Goddard Space Flight Center

(I)BH時空構造の決定 (2) 降着流の物理の解明 (3)相対論的ジェットの形成・加速機構の解明

> √フィードバック効果→宇宙論的なBHと銀河の共進化 ✓非熱的電子および高エネルギー宇宙線スペクトル形成 √重力波との対応

(1) - (3) はそれぞれが密接に関係する。 → 一般相対論、流体(プラズマ)、輻射輸 送に関する包括的な理解が必要不可欠。



BHへのガス供給(星間ガスや恒星から) → 降着流を形成 → 降着流で重力エネルギーを解放 (静止質量エネルギーの約10%のオーダー) → 莫大な量の輻射を放出、さらに噴出流(ジェットやウィンド)を形成









- ・古典的には $\alpha$ 粘性モデルが考えられてきた(Shakura & Suyaev 1973):応力 $T_{r\varphi} = -\alpha P (P$ はガス圧+輻射圧)
- が角運動量輸送の起源と考えるのが主流に。(ただし未決着。)
- ・軸対称MRIの最大成長率: $\omega^2 = \Omega^2 k^2 v_A^2 \rightarrow 弱磁場の場合、1回転の成長時間スケール$ (ただし非軸対称MRIは10回転)



## 降着流について

・ガスがBH降着するのには角運動量輸送が必要 (::重力  $\propto r^2$ に対し、角運動量保存の場合の遠心力 $v_o^2/r \propto r^3$ ) ・磁気回転不安定性(MRI)の再発見(Balbus & Hawley 1991)後、MRIにより駆動される磁気乱流のマクスウェル応力





- ・降着流で増幅した磁場が原因となってジェット噴出(ただし低光度降着流の場合) ✓ ウィンド:磁気遠心力加速起源 (Blandford & Payne 1982)? 大きな謎として残っている。



噴出流(ジェット, ウィンド)について

✓ 相対論的ジェット: BZ機構(BH自転エネルギーの引き抜き)起源 (Blandford & Znajek 1977)?

特にジェットに関しては観測による発見から100年以上経った現在も、その形成・加速・収束機構が

・一般相対論的磁気流体(GRMHD)シミュレーションはBZ機構を示唆する(Theckhovskoy et al. 2011等)。 (ただしfloor等の問題もあり。) 無衝突プラズマなので微視的過程の扱いも重要 (Paffrey et al. 2019等)







#### さらには

© NASA's Goddard Space Flight Center

## [再掲]ブラックホール(BH)研究の大目標

(I)BH時空構造の決定 (2) 降着流の物理の解明 (3)相対論的ジェットの形成・加速機構の解明

> √フィードバック効果→宇宙論的なBHと銀河の共進化 ✓非熱的電子および高エネルギー宇宙線スペクトル形成 √重力波との対応

(1) - (3) はそれぞれが密接に関係する。 → 一般相対論、流体(プラズマ)、輻射輸 送に関する包括的な理解が必要不可欠。



## 手法:観測的可視化の重要性

### 理論・シミュレーション 得られるもの:流体場 (密度・温度・速度・磁場等)







輻射輸送計算で

を明らかにする

![](_page_6_Picture_11.jpeg)

Energy (keV)

## 多波長一般相対論的輻射輸送コード「RAIKOU(来光)」の開発

#### **<u>RAIKOU</u>**: Radiative trAnsfer In Kerr-spacetime for accretiOn and oUtflow

 $v = 43 \mathrm{GHz}$ 

#### •<u>Ray-tracing法:</u>

✓8次のembedded Runge-Kutta法 with adoptive stepsize control

- •輻射過程:
- ✔放射/吸収
  - 熱的電子 サイクロ-シンクロトロン
  - 非熱的電子 シンクロトロン
  - 熱的電子 制動放射
- √ 散乱 (Monte-Carlo 法)
  - 熱的電子 コンプトン/逆コンプトン
  - 非熱的電子 コンプトン/逆コンプトン (※最近実装)

√偏光 (実装中)

#### Kawashima, Ohsuga, Takahashi (in prep.), EHT GRRT code comparison paper (submitted)

![](_page_7_Figure_15.jpeg)

![](_page_7_Picture_16.jpeg)

### BHシャドウ初観測 (EHT Collaboration 2019 incl. T Kawashima)

![](_page_8_Figure_1.jpeg)

![](_page_8_Picture_2.jpeg)

Event Horizon Telescope (EHT)により、BHシャドウ が遂に観測された

![](_page_8_Picture_4.jpeg)

ブラックホールシャドウと光子リングの形成

- 光子リング:光子球を通った光子が重力レンズで拡大された明るいリング
- 光子球:BH周りの光子の球軌道 光子球で光線はぐるぐる回り明るさを稼ぐ → 光子リングが明るくなる ※rg:重力半径,rs:シュバルツシルト半径,rg = 0.5 rs

![](_page_9_Figure_3.jpeg)

# EHT Collaboration M87\*の光子リング計算

## GRMHDシミュレーション + 一般相対論的輻射輸送(GRRT) 計算 6.5×109太陽質量のブラックホールのシャドウであることがわかった。

![](_page_10_Figure_2.jpeg)

![](_page_10_Picture_3.jpeg)

- 到達点:
  - ✓BHシャドウを初観測。
  - ✓M87におけるBH質量が明らかに。
  - ✓巨大BHの存在をほぼ証明。

![](_page_11_Picture_6.jpeg)

![](_page_11_Picture_7.jpeg)

・ (主な) 課題:

### ✓BHスピンの大きさは?

✓相対論的ジェットの噴出メカニズムは?

- ✓降着流の状態は?
- ✓放射領域は降着流かジェットか?
- **√他のBHは?(例: Sgr A\*)**

![](_page_11_Picture_14.jpeg)

![](_page_11_Picture_15.jpeg)

## BHシャドウのスピン依存性

![](_page_12_Figure_1.jpeg)

- ・BH質量依存性:光子リング(BHシャドウ)のサイズはBH質量に比例。
- •BHスピン依存性:サイズはわずか約±5%のずれ。
- 光子リング(シャドウ)の位置がスピン軸に垂直方向にずれるのみ。
- •BH質量を決めるのには適している。一方でスピンを決めるのは困難。

## 新しいスピン決定法の提案

### 今回のEHT 2017の観測時よりも少し光学的厚みが高い状況(質量降着率が高い状況、フレア状態)を仮定し、 新たなスピン制限方法を考える。

![](_page_13_Picture_2.jpeg)

- 簡単のため降着円盤のみ考慮(Keplearian shell model: Broderick & Loeb 2006)
- ・サイクロ-シンクロトロン放射/吸収を考慮
- BH質量 6.2 x 109太陽質量
- •BHスピン a = 0.5, 0.75, 0.998, 視線角度 i = 15, 30度
- EHT 2017以上の明るさになる降着率

I5,30度
$$\gtrsim 10^{-3} M_{\odot} {\rm yr}^{-1}$$

![](_page_13_Picture_12.jpeg)

## M87におけるBHスピンの新測定法の提案 (Kawashima + 2019)

- 降着率がやや高いときには、光学的に厚い領域が円盤内縁に残る。
- •内縁付近より外は光学的に薄い、つまり光子リングが現れる。

![](_page_14_Picture_3.jpeg)

## 厚い領域が円盤内縁に残る。 り光子リングが現れる。

![](_page_14_Picture_5.jpeg)

## BHシャドウの形状のBHスピン依存性

![](_page_15_Figure_1.jpeg)

![](_page_15_Picture_2.jpeg)

・BHスピンが高いと光子リングが右にシフト→暗い三日月が現れる. BHスピンを決める新たな方法

高スピン

![](_page_15_Figure_5.jpeg)

a = 0, 0.5, 0.998

![](_page_15_Figure_7.jpeg)

### 光子リングと円盤内縁リングの中心のズレ:光子軌道から

![](_page_16_Figure_1.jpeg)

- (横にシフト)。
- 変わるため。

![](_page_16_Figure_7.jpeg)

・光子リングは大きさはスピンに依存しないが、位置はスピンに依存

これは光子球軌道はスピンに対して順回転、逆回転で大きく半径が

• 円盤内縁リングを形成する光子は光子球に乗る必要がないので角運 動量の正負にあまり依存しない。

![](_page_16_Figure_11.jpeg)

![](_page_16_Figure_12.jpeg)

![](_page_16_Figure_13.jpeg)

![](_page_16_Figure_14.jpeg)

## 角度と光子周波数依存性

![](_page_17_Picture_1.jpeg)

周波数

![](_page_17_Picture_3.jpeg)

→吸収オパシティ減少

→光学的に厚い円盤内縁縮小

→暗い三日月が大きくなる

•小さい視線角度

→光子リングの位置シフト小

→暗い三日月は小さくなる、 しかし依然として現れる

### 暗い三日月構造のEHTによる観測可能性

![](_page_18_Figure_1.jpeg)

### ブラックホールスピンが> 0.8以上のときEHT 2017で解像できる?

![](_page_18_Picture_4.jpeg)

![](_page_19_Picture_0.jpeg)

![](_page_19_Figure_1.jpeg)

•230GHzと350GHzを組み合わせるとより確実に検出可能。

### 理論イメージの模擬観測

![](_page_19_Figure_5.jpeg)

### ジェット根元の電子陽電子からの電波放射はEHT2017の結果を再現するのか?

- ・ 電波観測で周波数を上げるとジェットは光学的に薄くなる→よりジェット根元が見えてく る。
- ・ジェット内の動径速度0の面(よどみ面)で電子陽電子注入の可能性(Broderick & Tchekhovskoy 2015)
- このジェット根元放射がリングイメージを模倣するか検証。

![](_page_20_Picture_5.jpeg)

![](_page_20_Picture_8.jpeg)

### モデルセットアップ

#### 淀み面の底はjet funnelの外壁付近に現れる →リング状のプラズマを仮定

- ✓ 淀み面の底の位置:r=13,10,6.5,4r.(r.は重力半径) for a<sub>\*</sub>=0.5,0.7,0.9,0.99 (Nakamura + 2018 の一般相対論的磁気 流体シミュレーション結果をもとに設定)
- ✓ 磁場:B=50 G (Kino + 2015)
- ✓ 電子陽電子対プラズマ密度: n<sub>e</sub>=4.45x10<sup>2</sup>, 6x10<sup>2</sup>, 1.75x10<sup>3</sup>, 3x10<sup>3</sup> 1/cm3 for a<sub>\*</sub>=0.5, 0.7, 0.9, 0.99 (230GHzで0.6 Jyとなるように設定)
- ✓ 非熱的電子・陽電子の分布関数: ローレンツ因子50-5000の範囲で冪分布
- ✓ 角速度: <u>Q</u>=0.06, 0.08, 0.15, 0.2 c/r, for a<sub>\*</sub>=0.5, 0.7, 0.9,
  0.99 (Nakamura + 2018で示唆されるBH磁気圏回転角速度) ※BH自転角速度の約半分

![](_page_21_Figure_9.jpeg)

![](_page_21_Figure_10.jpeg)

## stagnation surface の見え方

![](_page_22_Figure_1.jpeg)

![](_page_23_Picture_0.jpeg)

![](_page_23_Picture_1.jpeg)

- ジェットの重要情報を含む可能性あり。
- ・近い将来のEHTで検証可能。(Kawashima, Toma et al, to be submitted)

## EHT arrayを仮定した模擬観測

・(Fine tuningモデルだが) これまでのEHT解像度は「光子リング+ジェット根元放射」で観測再現。

## 次世代EHTによる大局的なジェットの観測に向けて

- ・短基線のアンテナを増やす と大局的なジェットが解像 できてくる。
- ・ジェットの根元(プラズマ注 入ポイント)とともに重要な 知見が得られると期待。

Blackburn et al. 2019 astro2020 white paper (GRRMHD simulation: Chael + 2019)

![](_page_24_Picture_4.jpeg)

#### 我々も非熱的電子を含むモデルを構築中

![](_page_24_Picture_6.jpeg)

![](_page_24_Picture_7.jpeg)

![](_page_25_Picture_0.jpeg)

- (BH天文学の新時代の到来)
- しかし、電波イメージだけでは、物理パラメータは縮退し続ける可能性。
- ・複数の観測情報を組み合わせて物理量を抽出する必要がある。

- •BHシャドウ+多波長スペクトル(電波-γ線)計算。
- に引き出す。

### ・EHTにより、BH近傍のプラズマからの放射の電波イメージが得られるようになった。

![](_page_25_Picture_9.jpeg)

・BH時空構造や周囲のプラズマのダイナミクス(降着流+ジェット)に関する情報を最大限

•特にγ線の時間変動スペクトルからジェットの根元の構造に関する情報を引き出す。

![](_page_25_Picture_13.jpeg)

![](_page_25_Picture_14.jpeg)

![](_page_26_Figure_1.jpeg)

の問題で同じに見えても、BHスピンを探れる可能性あり

## 計画例I) BHシャドウ + 多波長スペクトル (toy model)

•スピンにより特にX線、  $\gamma$ 線スペクトルは大きく変わる  $\rightarrow$  BHシャドウ形状がもし解像度

![](_page_26_Picture_6.jpeg)

## 計画例 2) トイモデルから一般相対論的磁気流体シミュレーションへ

![](_page_27_Figure_1.jpeg)

i.e., Magnetically Arrested Disk)の BHシャドウ + 多波長スペクトル計算に着手。 多波長スペクトル計算(電波~X線γ線)から物理パラメータの抽出可能性を探る予定。

• GRRMHD code UWABAMI (高橋さんのコード)を用いて3次元GRMHDモデル(w/強磁場ジェット,

![](_page_27_Picture_4.jpeg)

![](_page_27_Figure_5.jpeg)

![](_page_27_Picture_6.jpeg)

## 計画例3) Y線観測との比較によるジェット起源の解明

![](_page_28_Picture_1.jpeg)

- γ線スペクトル変動も明らかにし、ジェット起源を探る。
- MAGICの観測提案、将来のCTA観測に向けた予言。
- ・IC310 (MAGIC collaboration 2013)のγ線観測への応用も視野に。

・よどみ面での非熱的電子陽電子モデル(TK+ to be submitted)がγ線観測と整合的か明らかにする。

![](_page_28_Picture_7.jpeg)

![](_page_28_Picture_8.jpeg)

偏光 (ストークスパラメータ I, Q, U, V) を含めた輻射輸送で 得られる情報は格段に増える!

√ 重力ファラデー回転 → BHスピンの情報

√ コンプトン散乱 → 主にプラズマの幾何学的構造 + 速度場 → 降着流・ジェットの状態

√ シンクロトロン放射、吸収、ファラデー効果 →主に磁場の情報 → ジェット噴出機構

![](_page_29_Picture_5.jpeg)

![](_page_29_Figure_7.jpeg)

![](_page_29_Picture_8.jpeg)

![](_page_29_Figure_9.jpeg)

![](_page_29_Picture_10.jpeg)

![](_page_30_Picture_0.jpeg)

- 偏光ベクトルの輸送計算のテスト (重力ファラデー回転)  $\bullet$
- BHスピンの効果で偏光ベクトルの向きが回転 lacksquare

![](_page_30_Figure_3.jpeg)

## RAIKOUへの偏光計算の実装 (一般相対論効果)

![](_page_30_Figure_7.jpeg)

![](_page_30_Picture_8.jpeg)

![](_page_31_Picture_0.jpeg)

- 筑波大学の学生(岩永君ら)との共同研究  $\bullet$
- 直線偏光によりコンプトン散乱の微分断面積は変化 lacksquare

![](_page_31_Figure_4.jpeg)

![](_page_31_Figure_5.jpeg)

## 偏光を考慮したコンプトン散乱

MC法で計算した光子のコンプトン散乱後の光子の方向は微分断面積の式とコンシステント。

$$\left[\frac{k_0'^{\rm e}}{k_0^{\rm e}}\right)^2 \left[\frac{k_0'^{\rm e}}{k_0^{\rm e}} + \frac{k_0^{\rm e}}{k_0'^{\rm e}} - (1 - q^{\rm e-in})\sin^2\theta\right]$$

- 京大院生(恒任君)との共同研究 (Tsunetoe + 2020)

![](_page_32_Figure_3.jpeg)

![](_page_32_Picture_4.jpeg)

直線偏光 + (特に)円偏光 から放射源 (降着流かジェットか)に制限を与えられるかもしれない

![](_page_32_Figure_7.jpeg)

![](_page_32_Figure_8.jpeg)

![](_page_33_Picture_0.jpeg)

#### EHT 2017の到達点

- M87\*でBHシャドウが初めて観測された。
- 約65億倍の巨大BHと考えて矛盾がない。
- BH天文学の新しい時代に突入!

### 残された謎とアプローチ

スピンの新制限法の提案 (2020年代以降のspace-VLBIに期待) (+偏光)から新たな情報を引き出せないか検証を始めている。

## まとめ

# BHスピンの大きさがわからない→降着率が高い状態での三日月状シャドウでの ジェット噴出機構→ジェット根元のプラズマ放射の観測(次世代EHTで検証可) 上記+降着流ダイナミクス+その他諸々 → X線・γ線まで含む多波長スペクトル

![](_page_33_Picture_11.jpeg)

![](_page_33_Picture_12.jpeg)