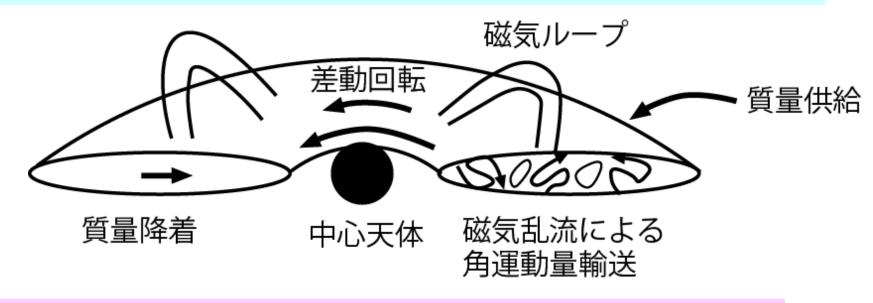
天体形成研究会@筑波大学 2017.10.14

磁気流体コードCANS+を用いた降着円盤の3次元磁気流体 シミュレーション

松元亮治(千葉大)

降着円盤のモデル

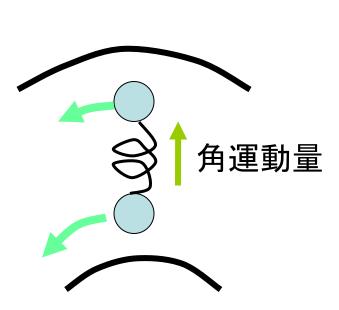


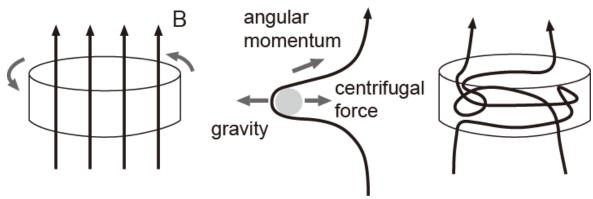
回転物質が落下するためには角運動量を失う必要がある。

標準モデルでは粘性ストレス $T_{r\phi} = \alpha P$ と仮定

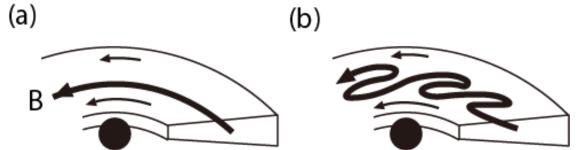
• 降着円盤が磁気乱流状態にあれば、Maxwell Stress <BrBφ/4π> による角運動量輸送が可能

差動回転円盤における 磁気回転不安定性(MRI)



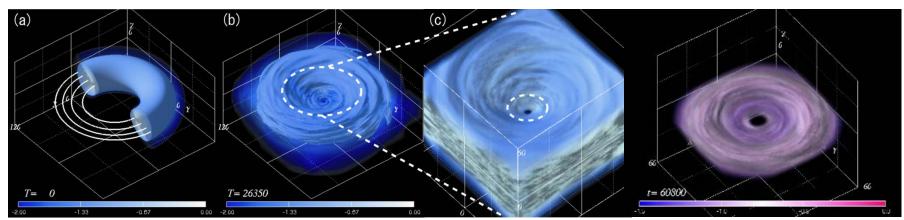


Balbus and Hawley (1991), Velikhov (1959)

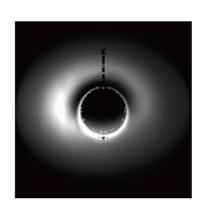


方位角磁場から動径磁場が生成される

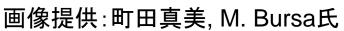
降着円盤の大局的 3次元磁気流体(MHD)シミュレーション

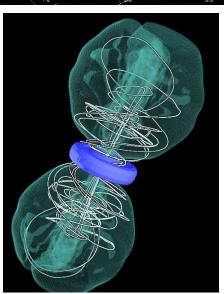






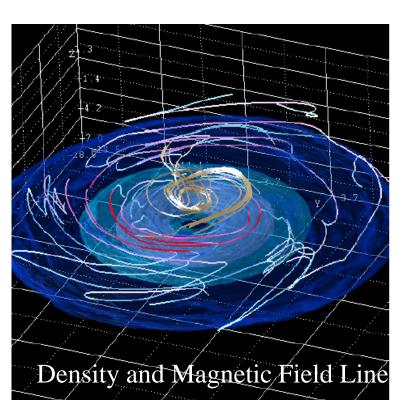


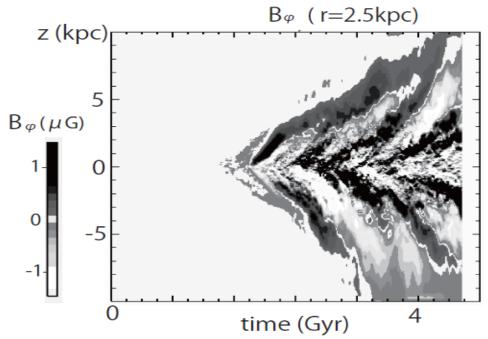




画像提供:加藤成晃氏

降着円盤の準周期的ダイナモ

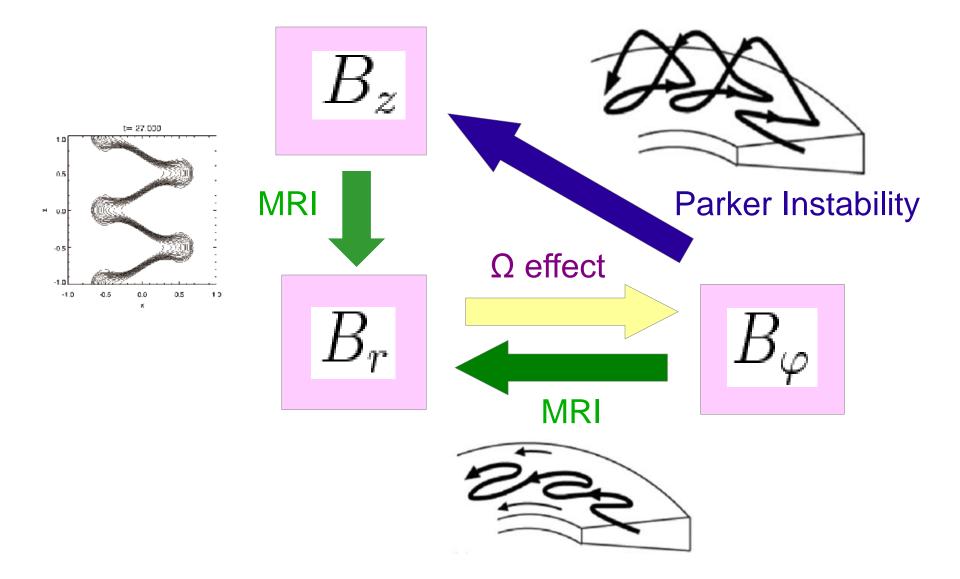




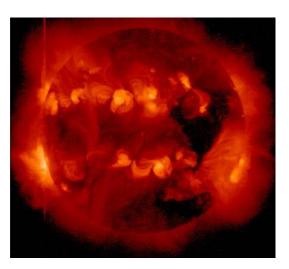
 $(Nr,N\phi,Nz)=(250,128,640)$ grids

バタフライダイヤグラム Machida et al. 2013

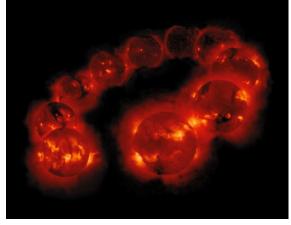
MRI-Parker Dynamo



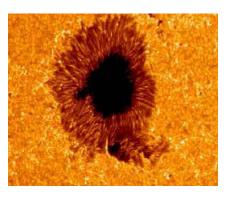
太陽ダイナモとの類似性



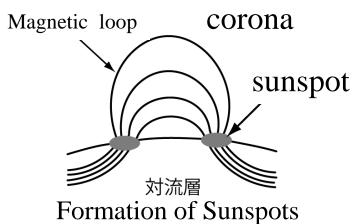
Soft X-ray Image of the Sun

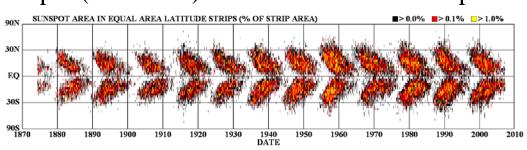


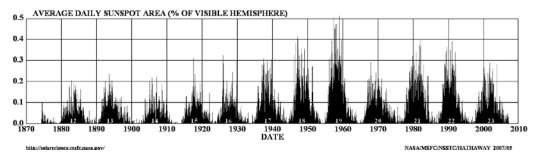
Solar cycle observed in X-ray



Sunspot (HINODE)

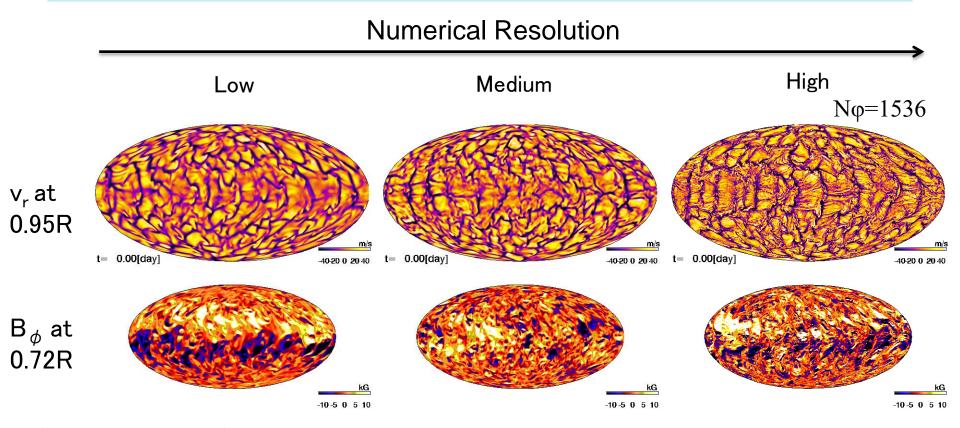






Butterfly diagram (NASA)

高解像度の太陽ダイナモシミュレーション



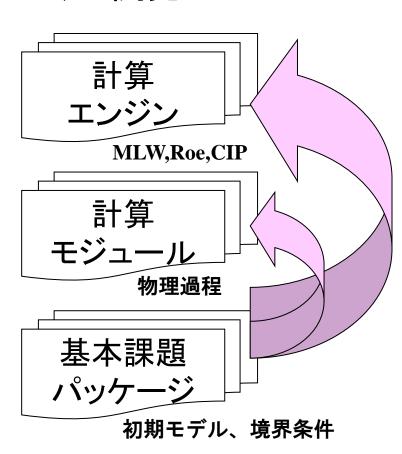
Global magnetic fields generated in low resolution simulation are distroyed in middle resolution simulations by turbulence. However, global magnetic fields are generated again in high resolution simulations because turbulence is suppressed by strong local magnetic field.

Hotta et al. 2016, Science

CANSからCANS+へ

宇宙磁気流体シミュレータCANS

- Coordinated Astronomical Numerical Software
- ACT-JSTプロジェクト(2000-2002)で開発
- □ Main developer: 横山央明
- 計算エンジンと基本課題シミュ レーションモデルをパッケージ化
- 3つの特徴
 - 最先端の研究に用いることができる
 - 数値シミュレーションの初心者でも 実行可能
 - 解説つきWebページ



CANS基礎方程式(散逸性磁気流体)

$$\frac{\partial \rho}{\partial t} + \nabla \cdot (\rho v) = 0$$
 質量保存
$$\rho \frac{\partial v}{\partial t} + \rho (v \cdot \nabla) v = -\nabla P + \frac{(\nabla \times B) \times B}{4\pi} + \rho g$$
 運動方程式
$$\frac{\partial B}{\partial t} = \nabla \times (v \times B - \eta \nabla \times B)$$
 誘導方程式
$$\frac{\partial \rho \varepsilon}{\partial t} + \nabla \cdot (\rho \varepsilon v) + P \nabla \cdot v = Q_J + Q_{vis} - Q_{rad}$$

Magnetohydrodynamic simulation code CANS+: Assessments and Applications

Yosuke Matsumoto

Y. Asahina, Y. Kudoh, T. Kawashima, J. Matsumoto, H. R. Takahashi, T. Minoshima, S. Zenitani, T. Miyoshi, & R. Matsumoto

https://arxiv.org/abs/1611.01775

CANS+の磁気流体数値解法

$$\begin{split} \frac{\partial \rho}{\partial t} + \nabla \cdot (\rho v) &= 0, \\ \frac{\partial \rho v}{\partial t} + \nabla \cdot (\rho v v + p_t I - B B) &= \rho g, \\ \frac{\partial B}{\partial t} + \nabla \cdot (v B - B v + \psi I) &= -\nabla \times (\eta j), \\ \frac{\partial e}{\partial t} + \nabla \cdot ((e + p_t) v - B (v \cdot B)) &= -\nabla \cdot (\eta j \times B) + \rho v \cdot g, \\ \frac{\partial \psi}{\partial t} + c_h^2 \nabla \cdot B &= -\frac{c_h^2}{c_p^2} \psi, \end{split}$$

$$\frac{\partial \boldsymbol{U}}{\partial t} + \sum_{s=x,y,z} \frac{\partial \boldsymbol{F}_s}{\partial s} = \boldsymbol{S}$$

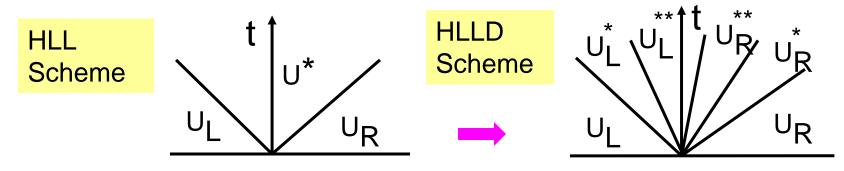
$$\frac{\partial \bar{\boldsymbol{U}}_{(i,j,k)}}{\partial t} = -\sum_{s=i,j,k} \frac{\boldsymbol{F}_{(s+1/2)}^* - \boldsymbol{F}_{(s-1/2)}^*}{\Delta_s} + \boldsymbol{S}_{(i,j,k)}$$

 $oldsymbol{ar{U}}^{ ext{cell-averaged}}_{ ext{conservative vars.}} oldsymbol{F}^* ext{Numerical}$

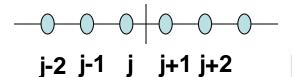
- 数値流束F*は HLLD 近似リーマン解法 (Miyoshi & Kusano 05)によって求める。
- □ 高次精度化 MP5 scheme (Suresh & Huynh 97)
- □ div B=0 : Hyperbolic cleaning method (Dedner+ 02)
- □ 磁気圧優勢な場合でも数値的に安定に計算可能

HLLD+MP5法の適用

HLLD Scheme (Miyoshi and Kusano 2005)

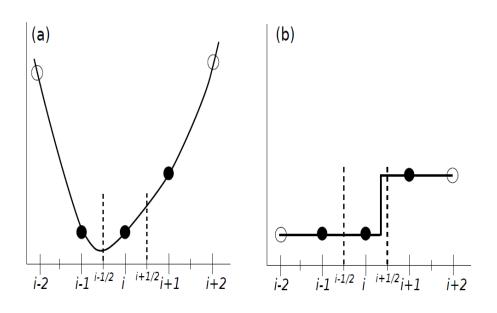


MP5 Scheme (Suresh and Huynh 1997)

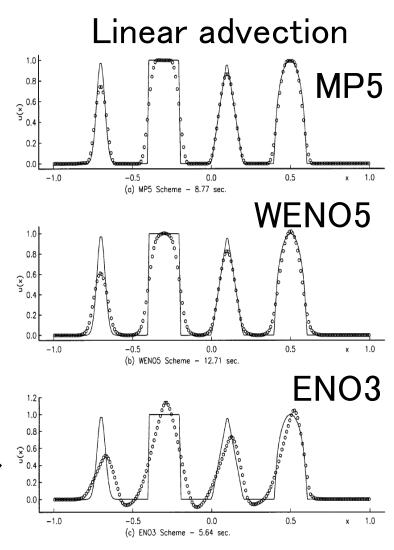


数値拡散を抑制するため、セル境界値を 空間5次精度で求め、数値振動抑制のた めのリミターの許容範囲を広げて極大、 極小がならされてしまわないようにする

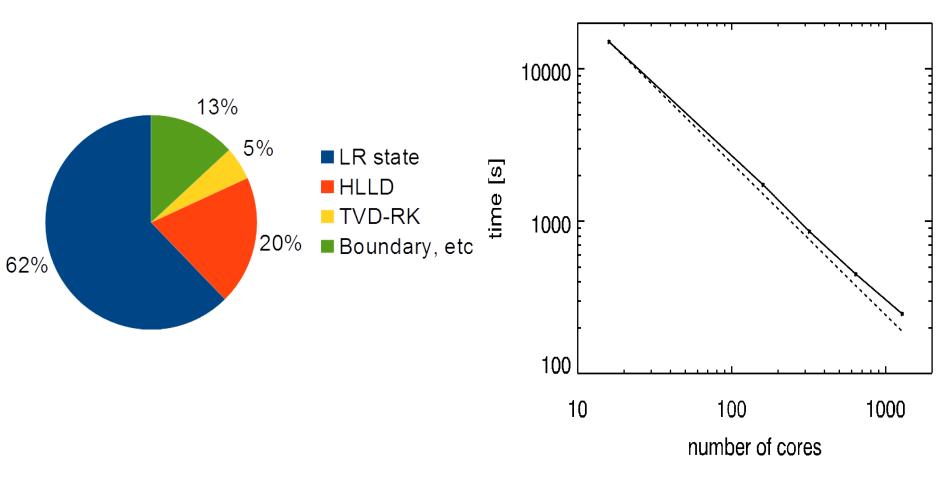
Monotonicity-preserving 5th-order (MP5)scheme (Suresh & Huynh, JCP, 1997)



- □ 空間2次精度のTVDスキームは 極値と 不連続を区別できない ⇒波の減衰・数 値拡散
- MP5 スキームでは5点を用いることによって不連続面近傍での単調性を維持しつつ、極値を検出し、減衰を避けることが可能

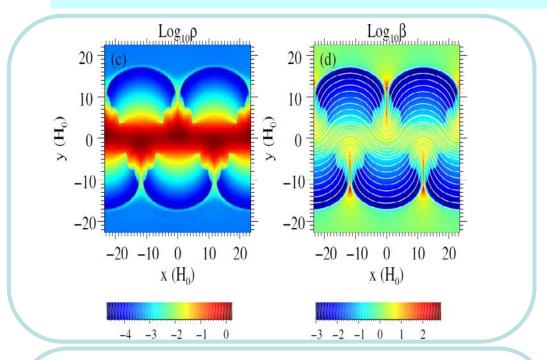


Code's performance on Cray XC30@NAOJ

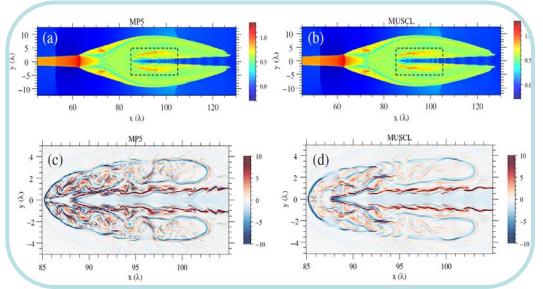


1.9 TFLOPS with 40 nodes (14.4 % to peak performance)

CANS+の適用例

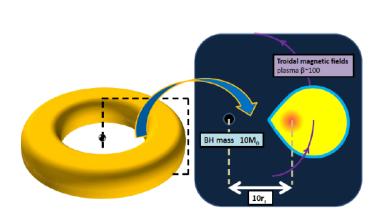


パーカー不安定性 磁気圧優勢領域 (β=P_{gas}/P_{mag}=10⁻³) でも安定に計算可能

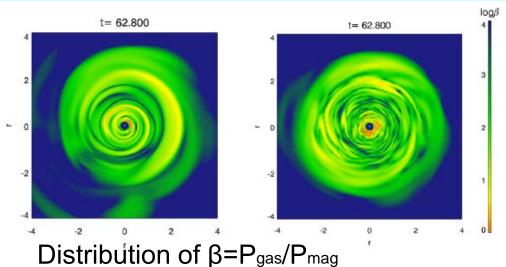


磁気リコネクション 各種衝撃波、不連続、 乱流構造を捉える ことができた

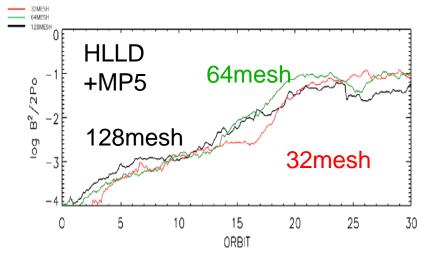
CANS+を用いた円盤ダイナモ計算



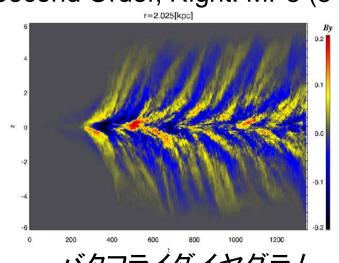
初期条件



Left: Second Order, Right: MP5 (5th Order)

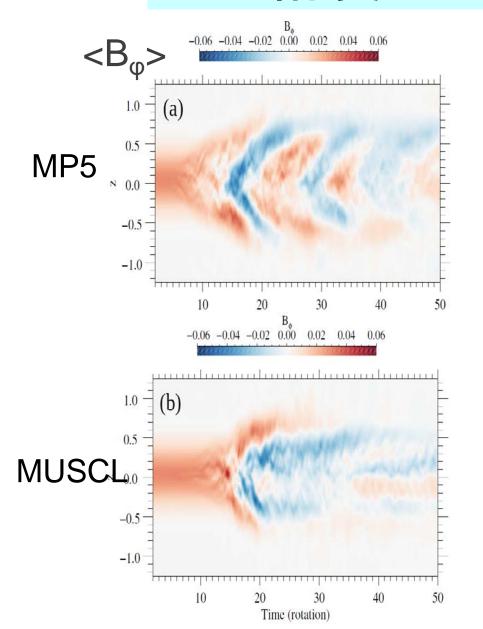


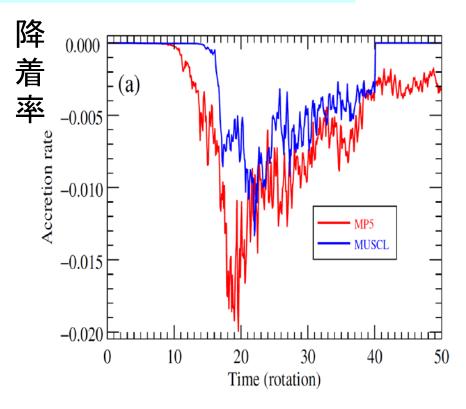
磁気エネルギーの時間発展



バタフライダイヤグラム カラーは方位角磁場

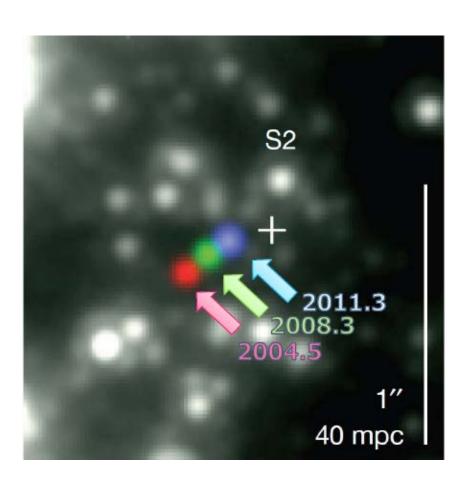
2次精度と5次精度の比較

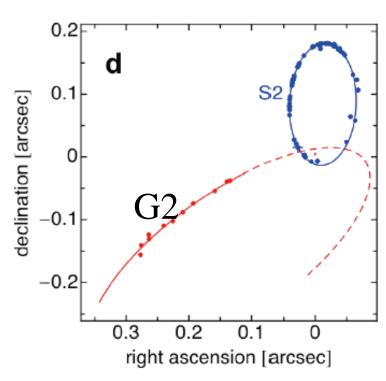




- ■2次精度のMUSCLでは磁場が 数値散逸
- **ロ**MP5スキームを適用すると 降 着が続く

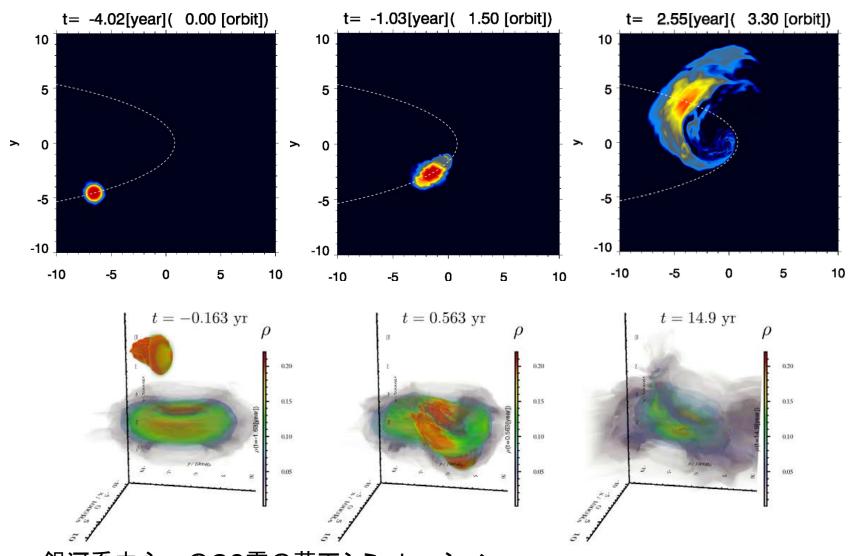
Sgr A*へのG2雲落下シミュレーション





Gillessen et al. Nature 481. 51 (2012)

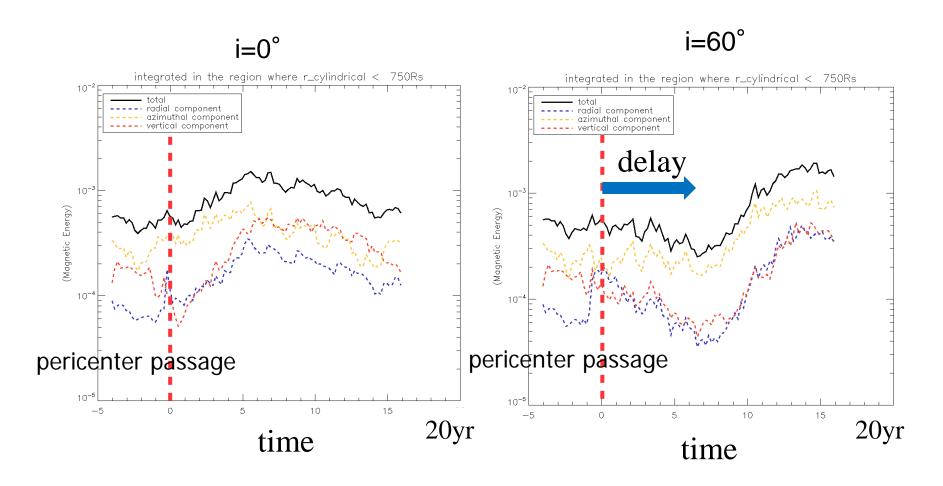
G2雲と降着円盤の衝突計算



銀河系中心へのG2雲の落下シミュレーション

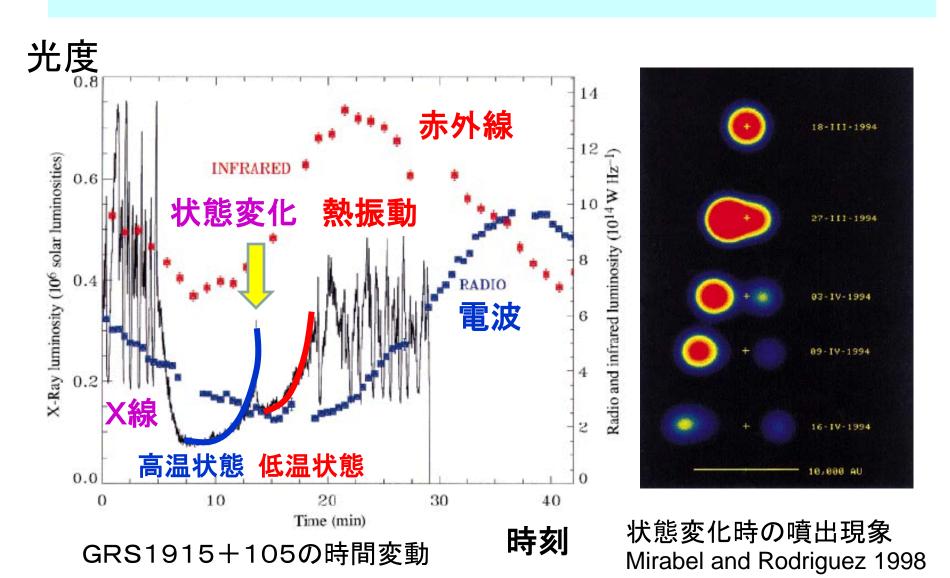
Kawashima et al. 2017 PASJ

磁気エネルギーの時間変化



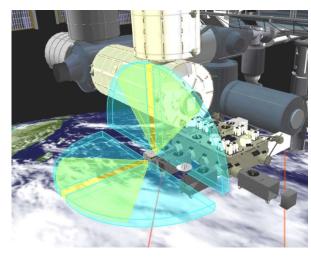
 The increase of the magnetic energy may be observed via the synchrotron emission in the radio band after 5-10 yrs.

降着円盤状態遷移への適用

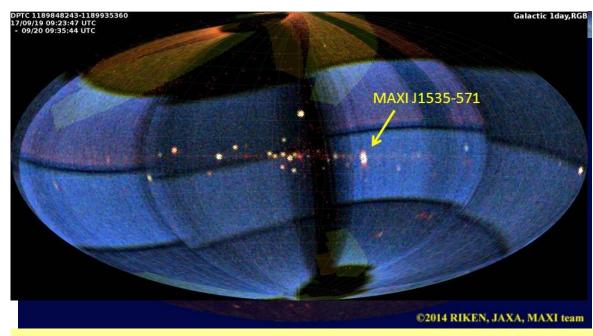


ブラックホール新星MAXI J1535-571

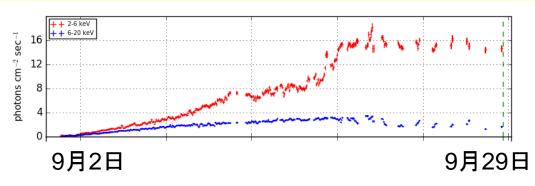




国際宇宙ステーションの日本 の実験モジュール「きぼう」に 取付られた全天X線モニタ MAXI(2009-) 2

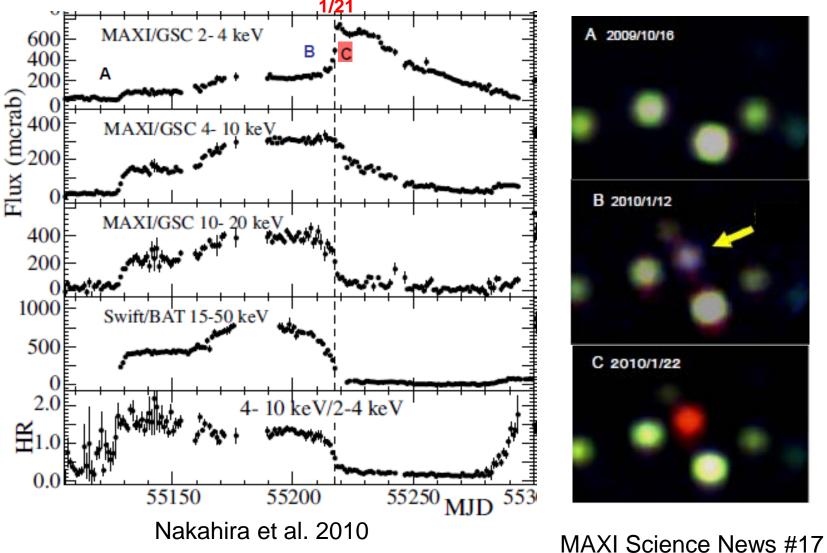


http://maxi.riken.jp/



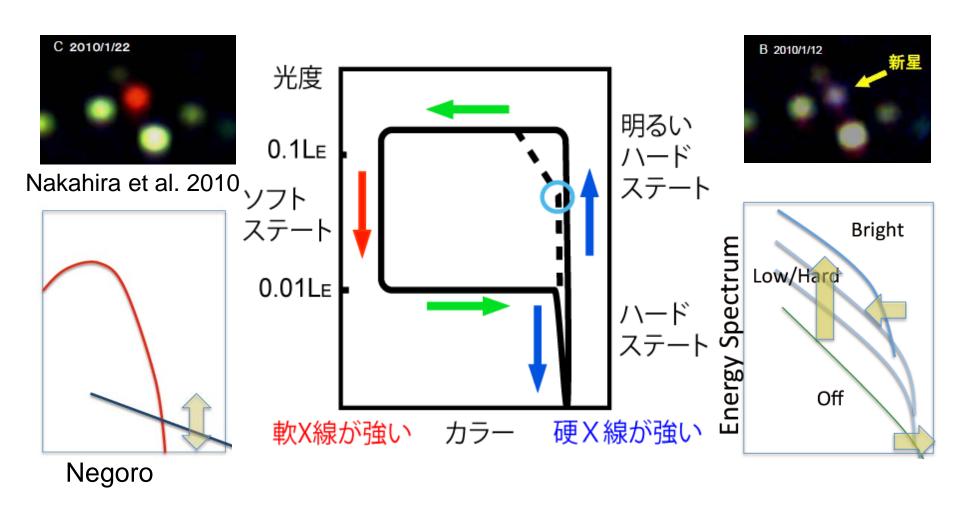
2017年9月2日に発見されたブラックホール候補の光度変化

MAXIで観測したブラックホール新星 XTE J1752-223

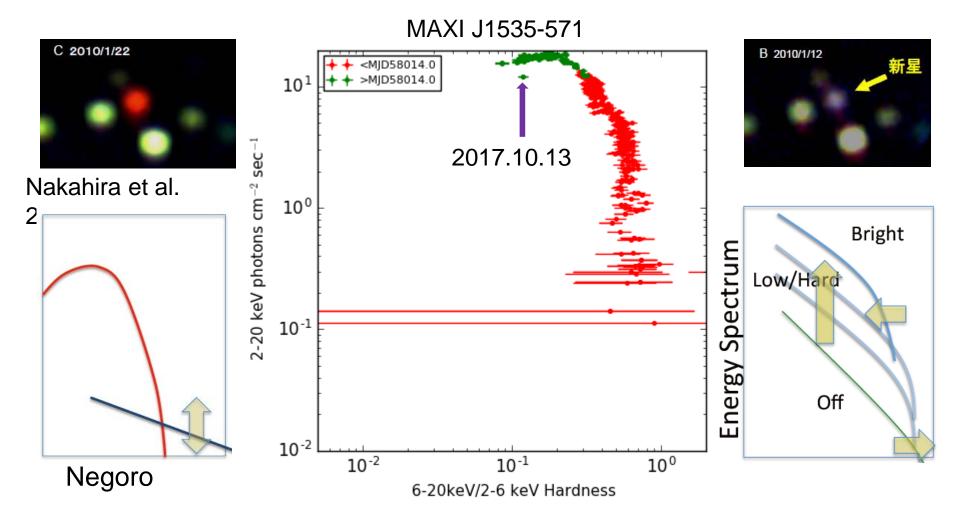


MAXIで観測されたブラックホール新星XTE J1752-223の進化

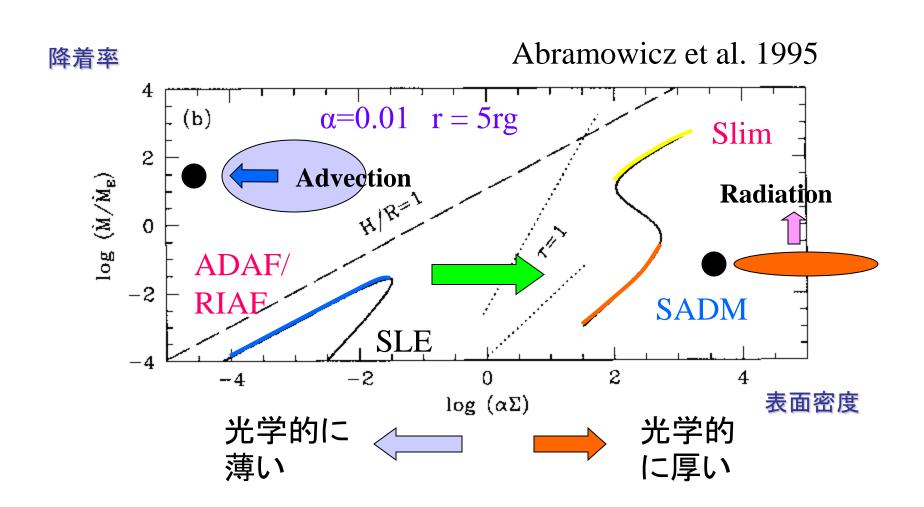
ブラックホール候補天体の アウトバースト中の進化



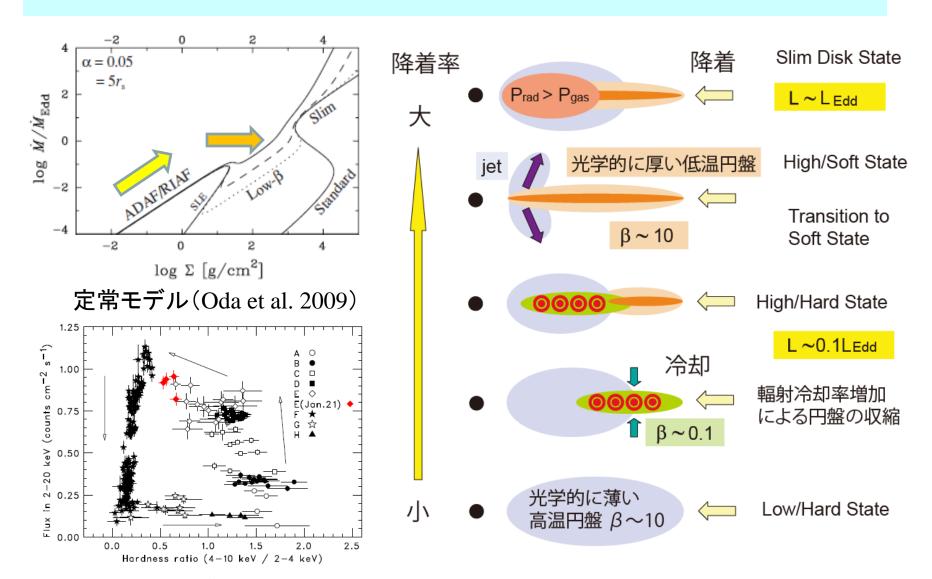
ブラックホール候補天体の アウトバースト中の進化



状態遷移の理論モデル



降着率増増大に伴う降着円盤の進化



XTE J1752-223 (Nakahira et al. 2010)

降着円盤磁気流体シミュレータ

並列計算機向 き最適化

リーマンソルバ HLLD+MP5

輻射輸送方程 式の直接解法 プラットフォーム : CANS+

シミュレーショ 基本 ンエンジン ライ

基本課題ライブラリ

シミュレーション結果解析

一般相対論的 輻射磁気流体

ウェブページ

可視化、輻射スペクトル計算



┗降着円盤への適用

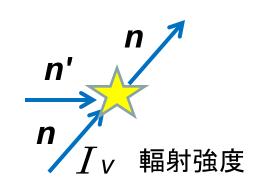
光学的に薄い 2温度円盤の 時間発展 ハードステートと ソフトステート 間の状態遷移 超臨界降着と 亜臨界降着間 の状態遷移

相対論的 ジェットの形成

1次モーメント法に基づく 輻射磁気流体コードCANS+R

• 輻射輸送方程式

$$\left(\frac{1}{c}\frac{\partial}{\partial t} + \boldsymbol{n} \cdot \nabla\right) I_{v}(t, \boldsymbol{r}, \boldsymbol{n}) = -\sigma_{v} I_{v}(t, \boldsymbol{r}, \boldsymbol{n})
+ \sigma_{v} S_{v}(t, \boldsymbol{r}, \boldsymbol{n}) + \sigma_{v, s} \int g(\boldsymbol{n}, \boldsymbol{n}') I_{v}(t, \boldsymbol{r}, \boldsymbol{n}') d\boldsymbol{n}'$$



• 角度方向に積分したモーメント式

$$\frac{\partial E_{v}}{\partial t} + \nabla \cdot \mathbf{F}_{v} = \sigma_{v} (4\pi S_{v} - cE_{v})$$

$$\frac{\partial \mathbf{F}_{v}}{\partial t} + c^{2} \nabla \cdot \mathbf{\vec{P}}_{v} = -c (\sigma_{v} + \sigma_{v,s}) \mathbf{F}_{v}$$

クロージャー関係

$$\vec{P}_{\nu} = \left(\frac{1-\chi}{2}\vec{I} + \frac{3\chi - 1}{2}nn\right)E_{\nu}$$

$$E_{v}(t, \mathbf{r}) = \frac{1}{c} \int I_{v}(t, \mathbf{r}, \mathbf{n}) d\mathbf{n}$$

$$F_{v}(t, \mathbf{r}) = \int \mathbf{n} I_{v}(t, \mathbf{r}, \mathbf{n}) d\mathbf{n}$$

$$\vec{P}_{v}(t, \mathbf{r}) = \frac{1}{c} \int \mathbf{n} \mathbf{n} I_{v}(t, \mathbf{r}, \mathbf{n}) d\mathbf{n}$$

一般相対論的輻射磁気流体コード

$$\partial_t \left(\sqrt{-g} \rho u^t \right) + \partial_i \left(\sqrt{-g} \rho u^i \right) = 0$$
 $\partial_i \left(\sqrt{-g} B^i \right) = 0$
 $\partial_t \left(\sqrt{-g} B^i \right) = -\partial_i \left[\sqrt{-g} \left(b^j u^i - b^j u^i \right) \right]$

誘導
方程式
$$\partial_t \left(\sqrt{-g} B^i \right) = -\partial_j \left[\sqrt{-g} \left(b^j u^i - b^i u^j \right) \right]$$

流体
$$\partial_t \left(\sqrt{-g} T_{\nu}^t \right) + \partial_i \left(\sqrt{-g} T_{\nu}^i \right) = \sqrt{-g} T_{\lambda}^{\kappa} \Gamma_{\nu\kappa}^{\lambda} + \sqrt{-g} G_{\nu}$$

輻射
$$\partial_t \left(\sqrt{-g} R_{\nu}^t \right) + \partial_i \left(\sqrt{-g} R_{\nu}^i \right) = \sqrt{-g} R_{\lambda}^{\kappa} \Gamma_{\nu\kappa}^{\lambda} - \sqrt{-g} G_{\nu}$$

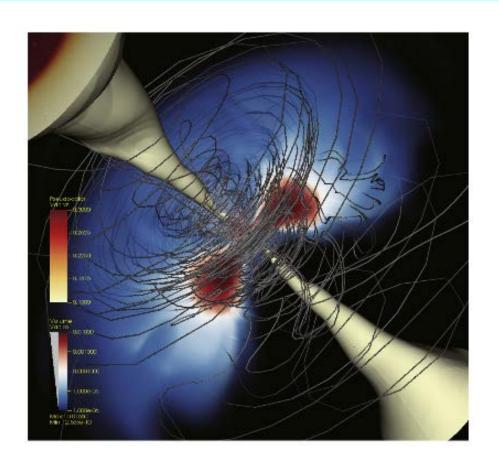
輻射力
$$G^{\mu} = -\rho(\kappa_a + \kappa_s)R^{\mu\nu}u_{\nu} - \rho(\kappa_s R^{\alpha\beta}u_{\alpha}u_{\beta} + \kappa_a 4\pi B)u^{\mu}$$

M1-closure
$$R^{\mu
u}=rac{4}{3}ar{E}_R u^\mu_R u^
u_R +rac{1}{3}ar{E}_R g^{\mu
u}$$

座標系: Kerr-Schild 座標

Takahashi et al. 2016, ApJ

一般相対論的3次元 輻射磁気流体シミュレーション結果



Takahashi et al. 2016, ApJ

まとめと今後の課題

- 降着円盤の大局的3次元磁気流体シミュレーション等に適用可能な高次精度磁気流体コードCANS+を開発・公開した。
- CANS+は数値散逸が小さく、低解像度の計算でも円盤ダイナモを維持可能。また、磁気圧優勢領域にも適用可能なため、磁気流体ジェットの計算等にも適す。
- 1次モーメント(M1)法に基づく輻射磁気流体コード CANS+Rをテスト中。降着円盤の状態遷移計算に適 用予定。
- 降着円盤の局所計算用のコード、2温度プラズマシミュレーションコードも実装中。

END