太陽大気の輻射磁気流体 シミュレーション

飯島陽久

名古屋大学 宇宙地球環境研究所

アウトライン

•太陽の大気構造を知るには

フォワードモデリングによるアプローチ

今後の研究課題



•太陽の大気構造を知るには

フォワードモデリングによるアプローチ

今後の研究課題



紫外線のスペクトル例



Hinode SOT Optical Photosphere

30-Dec-2006 04:12:29 UT

T. J. Okamoto (NAOJ/JAXA)





T. J. Okamoto (NAOJ/JAXA)

Supergranulation Magnetic network

30.4 nm

IRIS/Si IV SJ FUV (~133 nm) Chrom. ~ TR

2014-01-23 07:25:06 UT

133 nm

AIA 304 - 2015/11/03 - 20:18:06

SDO/AIA EUV (~30.4 nm) Chrom. ~ TR

Tian et al. (20



13.1 nm log T ~ 5.6, 7 Fe VIII, XXI TR, flaring corona	9.4 nm log T ~ 6.8 Fe XVIII Flaring corona	33.5 nm log T ~ 6.4 Fe XVI Active corona SDO/AIA&HMI (Lemen et al., 2012)
17.1 nm log T ~ 5.8 Fe IX Quiet corona	19.3 nm log T ~ 6.2, 7.3 Fe XII, XXIV Active/flaring corona	21.1 nm log T ~ 6.3 Fe XIV Active corona
160.0 nm log T ~ 5.0 C IV + cont. TR, upper chrom.	30.4 nm log T ~ 4.7 He II Chrom., TR	Optical Blos

Lyman-α (121 nm) from TR



[arcsec]





輻射輸送計算の順問題

太陽大気構造計算の逆問題

分光観測データ $I(\lambda)$ 各種インバージョン計算 成層構造 $\rho(z), T(z), V(z)$

太陽大気構造計算の逆問題 | 単純な例



太陽からの光はどこを見ているのか



$$\begin{aligned} \frac{\partial N_i}{\partial t} + \nabla \cdot (N_i \mathbf{V}) &= \sum_{j \neq i} (N_j R_{ji} - N_i R_{ij}) \\ R_{ij} &= R_{ij} \left(N_e, T_e, J_{12}, J_{13}, \ldots \right) \\ J_{ij} &= \frac{1}{4\pi} \int_{4\pi} I_{ij} d\Omega, \ \boldsymbol{\mu} \cdot \nabla I_{ij} = \alpha_{ij} \left[(1 - \epsilon_{ij}) J_{ij} + \epsilon_{ij} B_{ij} - I_{ij} \right] \\ \alpha_{ij} &= \alpha_{ij} \left(N_e, T_e, N_1, N_2, \ldots \right), \ \epsilon_{ij} &= \epsilon_{ij} \left(N_e, T_e, N_1, N_2, \ldots \right) \end{aligned}$$

Corona (~EUV): optically thin, but weakly non-equilibrium ionization **Chrom. (~FUV)**: optically thick, non-equilibrium ionization

LTE (Local Thermodynamic Equilibrium)

$$\begin{aligned} \frac{\partial N_i}{\partial t} + \nabla \cdot (N_i \mathbf{V}) &= \sum_{j \neq i} \left(N_j R_{ji} - N_i R_{ij} \right) \\ R_{ij} &= R_{ij} \left(N_e, T_e, J_{12}, J_{13}, \ldots \right) \\ J_{ij} &= \frac{1}{4\pi} \int_{4\pi} I_{ij} d\Omega, \ \boldsymbol{\mu} \cdot \nabla I_{ij} = \alpha_{ij} \left[\left(1 - \epsilon_{ij} \right) J_{ij} + \epsilon_{ij} B_{ij} - I_{ij} \right] \\ \alpha_{ij} &= \alpha_{ij} \left(N_e, T_e, N_1, N_2, \ldots \right), \ \epsilon_{ij} &= \epsilon_{ij} \left(N_e, T_e, N_1, N_2, \ldots \right) \end{aligned}$$

Corona (~EUV): optically thin, but weakly non-equilibrium ionization **Chrom. (~FUV)**: optically thick, non-equilibrium ionization

Statistical equilibrium

$$\begin{split} \frac{\partial N_i}{\partial t} + \nabla \cdot (N_i \mathbf{V}) &= \sum_{j \neq i} \left(N_j R_{ji} - N_i R_{ij} \right) \\ R_{ij} &= R_{ij} \left(N_e, T_e, J_{12}, J_{13}, \ldots \right) \\ J_{ij} &= \frac{1}{4\pi} \int_{4\pi} I_{ij} d\Omega, \ \boldsymbol{\mu} \cdot \nabla I_{ij} = \alpha_{ij} \left[(1 - \epsilon_{ij}) J_{ij} + \epsilon_{ij} B_{ij} - I_{ij} \right] \\ \alpha_{ij} &= \alpha_{ij} \left(N_e, T_e, N_1, N_2, \ldots \right), \ \epsilon_{ij} = \epsilon_{ij} \left(N_e, T_e, N_1, N_2, \ldots \right) \end{split}$$

Corona (~EUV): optically thin, but weakly non-equilibrium ionization **Chrom. (~FUV)**: optically thick, non-equilibrium ionization

Non-equilibrium (optically thin; corona)

$$\begin{aligned} \frac{\partial N_i}{\partial t} + \nabla \cdot (N_i \mathbf{V}) &= \sum_{j \neq i} \left(N_j R_{ji} - N_i R_{ij} \right) \\ R_{ij} &= R_{ij} \left(N_e, T_e, J_{12}, J_{13}, \ldots \right) \\ J_{ij} &= \frac{1}{4\pi} \int_{4\pi} I_{ij} d\Omega, \ \boldsymbol{\mu} \cdot \nabla I_{ij} = \alpha_{ij} \left[(1 - \epsilon_{ij}) J_{ij} + \epsilon_{ij} B_{ij} - I_{ij} \right] \\ \alpha_{ij} &= \alpha_{ij} \left(N_e, T_e, N_1, N_2, \ldots \right), \ \epsilon_{ij} &= \epsilon_{ij} \left(N_e, T_e, N_1, N_2, \ldots \right) \end{aligned}$$

Corona (~EUV): optically thin, but weakly non-equilibrium ionization **Chrom. (~FUV)**: optically thick, non-equilibrium ionization

Non-equilibrium (optically thick; chromosphere~TR)

$$\begin{aligned} \frac{\partial N_i}{\partial t} + \nabla \cdot (N_i \mathbf{V}) &= \sum_{j \neq i} (N_j R_{ji} - N_i R_{ij}) \\ R_{ij} &= R_{ij} \left(N_e, T_e, J_{12}, J_{13}, \ldots \right) \\ J_{ij} &= \frac{1}{4\pi} \int_{4\pi} I_{ij} d\Omega, \ \boldsymbol{\mu} \cdot \nabla I_{ij} = \alpha_{ij} \left[(1 - \epsilon_{ij}) J_{ij} + \epsilon_{ij} B_{ij} - I_{ij} \right] \\ \alpha_{ij} &= \alpha_{ij} \left(N_e, T_e, N_1, N_2, \ldots \right), \ \epsilon_{ij} &= \epsilon_{ij} \left(N_e, T_e, N_1, N_2, \ldots \right) \end{aligned}$$

Corona (~EUV): optically thin, but weakly non-equilibrium ionization **Chrom. (~FUV)**: optically thick, non-equilibrium ionization

アウトライン

•太陽の大気構造を知るには

フォワードモデリングによるアプローチ

今後の研究課題

Radiation MagnetoHydroDynamic model of Sun



Photospheric RMHD model II MHD + LTE EOS + LTE radiation

Upper CZ to photosphere

Stein & Nordlund (1998)

光球RMHDの妥当性 | ライン形状



光球RMHDの妥当性 | 粒状斑のコントラスト



RMHD: MURaM

Observation: Sunrise I SuFI

312, 388 nm slit: agree

300, 214 nm slit: disagree

Possible source of disagreement:

(1) Lack of physics in RMHD,

(2) NLTE effect, (3) Scattered light.

Similar study by Danilovic+08 for 630 nm using Hinode/SP (RMHD ~ 1.2 Observation).

Table 1

Mean-plus-one-sigma Values of δI_{rms} (see Figures 2 and 3) and Mean δI_{rms} Resulting from MHD Simulation Data (in %)

λ	June 9		June 11		MHD		MHD Stray Light	
(nm)	Level 2	Level 3	Level 2	Level 3	ODF	SPINOR	ODF	SPINOR
214	32.79 (31.80 + 0.98)	27.78 (27.05 + 0.73)			61.27 ^a			
300	22.23 (21.63 + 0.60)	20.03 (19.52 + 0.52)	24.19 (22.98 + 1.21)	21.67 (20.94 + 0.73)	30.76		25.50	
312	21.91 (20.84 + 1.07)	19.45 (18.79 + 0.66)	23.81 (22.34 + 1.47)	20.40 (19.58 + 0.82)	28.34		22.03	
388	19.16 (18.28 + 0.89)	17.27 (16.73 + 0.55)	21.52 (20.09 + 1.43)	18.05 (17.11 + 0.94)	23.94	25.27	18.60	19.93
397	22.64 (21.33 + 1.30)	20.11 (19.19 + 0.92)	25.56 (23.81 + 1.75)	22.22 (20.60 + 1.61)				

Notes. In the rightmost two columns, mean δI_{rms} of MHD data convolved with preliminary estimated levels of scattered light are given.

^a Mean δI_{rms} at 220 nm.

光球RMHDの妥当性 | 総放射量



Time seriesRrms difference (W/m²)Model and TIM0.9760.0836Model and VIRGO0.9680.0941TIM and VIRGO0.9750.0865

Yeo et al. (2017) **RMHD: B**_r -> Intensity **HMI: B**_r

Pearson correlation coef.: **0.976** (indicating the model replicates **95%** of the apparent variability)

The rms difference between the model and observation (TIM or VIRGO) is comparable to the difference from observational instruments.

The direct evidence that the solar surface magnetic activity is the dominant driver of solar irradiance variability.

光球RMHDの妥当性 | 小スケールダイナモ



Q. 左半分と右半分、どちらがシミュレーション?











Magnetohydrodynamics

CT scheme with multi-dimensional reconstruction Fifth-order WENO-Z reconstruction Third-order SSP Runge-Kutta method

Radiative Energy Transfer

Short Characteristic method OPAL Rosseland mean Opacity Effectively optically thin radiative loss

Spitzer thermal conduction

Flux limiter for preserving monotonicity Second-order Super TimeStepping method Second-order operator splitting

Equation of State

LTE with hydrogen molecule formation 6 most abundant species Interpolation from numerical table

RAMENS

RAdiation Magnetohydrodynamics Extensive Numerical Solver

Magnetohydrodynamics

CT scheme with multi-dimensional reconstruction Fifth-order WENO-Z reconstruction Third-order SSP Runge-Kutta method

Radiative Energy Transfer

Short Characteristic method OPAL Rosseland mean Opacity Effectively optically thin radiative loss

Spitzer thermal conduction

Flux limiter for preserving monotonicity Second-order Super TimeStepping method Second-order operator splitting

Equation of State

LTE with hydrogen molecule formation 6 most abundant species Interpolation from numerical table



RAMENS | 表面対流







RAMENS | 彩層ジェット

N

Right: optically thin emission with the Gaussian contribution function G(T) that mimics the chromospheric line emission (~ 10 kK).

$$\epsilon = \int n_{\rm e} n_{\rm H} G(T) \mathrm{d}l$$

lijima & Yokoyama (2017, ApJ)

time = 399.5 min



RAMENS | 彩層ジェット



Torsional motion at the photosphere causes the twist in the chromosphere. When twist becomes sufficiently strong, it releases the free energy and accelerate the plasma.



lijima & Yokoyama (2017, ApJ)

RAMENS | コロナ







•太陽の大気構造を知るには

フォワードモデリングによるアプローチ

• 今後の研究課題

今後の研究課題

•標準的な彩層・コロナモデルの確立

・超粒状斑の起源

• 他の恒星への応用・検証範囲拡大



•標準的な彩層・コロナモデルの確立

・超粒状斑の起源

• 他の恒星への応用・検証範囲拡大

太陽大気の輻射磁気流体モデルの発展

1980年	1990	2000	2010	2020	20XX
三次元光球対流モデルの提案	三次元光球対流モデルの発達恒星の光球への適用	磁場の効果の考慮 彩層・コロナへの拡張	水素非平衡電離の考慮観測機器・診断手法の検証への利用	一般化オームの法則	

RMHDの課題 | 彩層の平均的輝線幅

Call 8542 Core

SST/CRISP

15

10

y [Mm]

(Leenaarts et al., 2009)

Both brightness and Doppler width of Ca II 854.2 nm are smaller than observation.

Possible sources of discrepancy:

- (1) Lack of electron number density (EOS)
- (2) Lack of velocity amplitude (radiative cooling)
- (3) Lack of spatial resolution
- (4) Lack of elemental process (e.g., ambipolar diffusion)



RMHDの課題 | 彩層ジェット



今後の研究課題

•標準的な彩層・コロナモデルの確立

・超粒状斑の起源

• 他の恒星への応用・検証範囲拡大

RMHDの課題 | 超粒状斑



RMHDの課題 | 超粒状斑







今後の研究課題

•標準的な彩層・コロナモデルの確立

・超粒状斑の起源

・他の恒星への応用・検証範囲拡大

光球RMHD計算の他の恒星への適用



Beeck et al. (2013a)

恒星の自転とX線強度



RMHDの課題 | Ad-hocな取り扱いの除去

Ly-a case:

$$R_{21} = A_{21}E(\tau),$$

 $\eta_{L\alpha} = \frac{h\nu_0}{4\pi}n_2R_{21}, \quad \chi_{Ly\alpha} = \frac{h\nu_0}{4\pi}n_1B_{12}\phi,$
Solve 3D RTE from η and χ

$$R_{12} = B_{12}J_{\mathrm{Ly}\alpha}, \quad Q_{\mathrm{Ly}\alpha} = h\nu_0(n_1R_{12} - n_2R_{21}),$$



RMHDの課題 | Ad-hocな取り扱いの除去

Ly-a case: $R_{21} = A_{21}E(\tau), \leftarrow 1D$ assumption. $\eta_{L\alpha} = \frac{h\nu_0}{4\pi}n_2R_{21}, \quad \chi_{Ly\alpha} = \frac{h\nu_0}{4\pi}n_1B_{12}\phi,$ Solve 3D RTE from η and χ

$$R_{12} = B_{12}J_{\mathrm{Ly}\alpha}, \quad Q_{\mathrm{Ly}\alpha} = h\nu_0(n_1R_{12} - n_2R_{21}),$$



Temp. at Z = 2.6 Mm Golding et al. (2016)

まとめ

 太陽彩層・コロナの輻射磁気流体モデルは きれいな絵が出て楽しいです。

きれいな絵が出るだけじゃなくて、いろいろ応用もあります。

課題もたくさんあります。



XZ-plane

貴重なお時間ありがとうございました。研究楽しんで下さい。