Probing the Martian atmosphere with MAVEN/IUVS stellar occultations MAVEN/IUVSの星掩蔽による火星大気調査

H. Groller, R. V. Yelle, T. T. Koskinen, F. Montmessin, G. Lacombe, N.
M. Schneider, J. Deighan, A. I. F. Stewart, S.K. Jain, M. S. Chaffin, M.
M. J. Crismani, A. Stiepen, F. Lefevre, W. E. McClintock, J. T. Clarke, G. M. Holsclaw, P. R. Mahaffy, S. W. Bougher, and B. M. Jakosky *Geophys. Res. Lett.*, 42., doi: 10.1002/2015GL065294





Previous study

UVのstellar occultationsは上層大気の構造や組成を研究する上で 有効な技術である。

[Montmessin et al., 2006b, 2006a; Lebonnois et al., 2006; Forget et al., 2009; McDunn et al., 2010; Montmessin, 2013]

Stellar occultationsは、MAVENの目標である上層大気(~110-200 km)と下層大気(~45-110 km)の接続を議論するための重要な観 測項目になっている。 (→外気圏温度の決定機構→散逸量の議論)

Topic of this study

SPICAM/MEXの分解能が~1.5 nmに対してIUVSは分解能が~0.6 nm とかなり大きい。SPICAMには見れないスペクトル構造を捉える。

火星上層大気は大きな変動を示す。 したがって、この領域の物理を解明するには様々な条件での密度 データが必要になる。

原理

Stellar occultation

衛星が近火点を進 む時、火星の大気 横切って抜けてくる 星の放射を火星大 気がどれほど吸収 したかを観測する。

星の元のスペクトルと高 度ごとの観測スペクトル を比較して、放射の吸収 率に直す。 その高度にどれだけ吸収 物質が存在するかが導 出できる。



Figure1: MEX衛星のstellar occultationの原理

観測

<u>観測機器 In</u>	naging UltraViol	<u>et Spectrograp</u>	<u>h (IUVS/I</u>	MAVEN)
波長	FUV channel	110-190 nm	-	-
波長分解能	0.33 nm			
観測高度	100-150 km]	観測条件	
高度分解能	1.5~4.5 km		$F_{10.7}$	138 solar flux units
スリット	0.06°×11°		観測点	赤道、中緯度/夜面
積分時間	2 s		13 occulta	tions
S/N	~22(130 nm), ~6	6(165 nm)	(10 occltat	ions → 温度プロファイル)

Table 1. Observation Geometry for Occultations Recorded During the First Stellar Campaign^a

Star	Orbit (Event #)	Egress/Ingress	UTC Time	Lon [°]	Lat [°]	Ls [°]	SZA [°]	LT [hrs]
λSco	00935 (7)	Egress	24 Mar 2015 - 23:43:55.31	-131.71	-38.17	314.07	116.02	21.86
λSco	00937 (7)	Egress	25 Mar 2015 - 08:43:40.12	95.91	-36.92	314.28	116.81	21.81
λSco	00939 (7)	Egress	25 Mar 2015 - 17:45:16.44	-36.51	-35.28	314.50	117.85	21.76
λSco	00941 (7)	Egress	26 Mar 2015 - 02:46:50.76	-168.89	-34.02	314.72	118.63	21.72
λSco	00943 (7)	Egress	26 Mar 2015 - 11:48:22.84	58.72	-32.43	314.93	119.59	21.68
α Lyr	00935 (9)	Ingress	25 Mar 2015 - 01:01:56.78	-30.65	8.06	314.10	94.19	5.86
α Lyr	00937 (9)	Ingress	25 Mar 2015 - 10:03:37.09	-163.40	8.45	314.31	95.19	5.80
α Lyr	00939 (9)	Ingress	25 Mar 2015 - 19:05:13.41	63.80	8.88	314.53	96.27	5.73
α Lyr	00941 (9)	Ingress	26 Mar 2015 - 04:06:47.73	-69.07	9.33	314.75	97.41	5.66
α Lyr	00943 (9)	Ingress	26 Mar 2015 - 13:08:19.81	158.12	9.74	314.96	98.47	5.59
β Cep	00935 (10)	Ingress	25 Mar 2015 - 01:38:41.51	-34.60	-17.44	314.11	81.93	6.19
β Cep	00937 (10)	Ingress	25 Mar 2015 - 10:40:22.08	-166.87	-17.45	314.33	82.34	6.16
β Cep	00939 (10)	Ingress	25 Mar 2015 - 19:41:58.40	60.77	-17.46	314.55	82.84	6.13

^aThe given times and geophysical parameters are given for the beginning of the occultations. The used stars are Beta Cephei (β Cep), Lambda Scorpii (λ Sco), and Alpha Lyrae (α Lyr).

伸至

1, バックグラウンドを吸収スペクトルから引く

- 2, Levenberg-Marquardtでfitting (最小二乗法)
- 3,吸収のfittingからcolumn densityを導出 (Appendix)
- 4, Tikhonov regularization methodを用いて 密度プロファイルを導出
- 5, CO₂ algorithm [Snowden et al.,2013]によって、 温度プロファイルを導出 (静水圧平衡 & algorithm &理想気体の状態方程式)





2, Levenberg-Marquardtでfitting (最小二乗法)

下図はモデルと計測の差で O₂あり(緑)とO₂なし(赤)の変 化を見ている。 (121.63 kmの吸収スペクト ル)

120.6nmのとこに注目すると O₂なしだけ差が大きくなって いる。ここで酸素の吸収があ ることがわかる









Figure4: 温度プロファイル





[McDunn et al., 2010]で10⁻⁴ Paまで一致 上昇し始めるのがMCDに比べて低気圧 形は[Keating et al., 2008] (accelerometer measurements/MRO)に似ているが大きさ は上図の方が大きい

結論、議論

熱圏下層で温度勾配に著しい変動が確認できた。

温度モデルとの不一致はモデルのエネルギーバランスが火星熱圏をよく表せて いないことを示す。

限られた観測(夜面のみ)では不一致の原因を指摘するのは難しい。

[原因:モデル]

この領域の温度は昼面から夜面への熱輸送によって維持されるので、モデルにおいて昼夜間対流を大きく見積もっていた?

or

モデルよりも放射冷却効率が大きく、熱圏下層が予測よりも冷やされる?

[原因: 実際の火星]

夜面の低温は昼面と夜面の温度差が大きいことを意味する? (強い圧力勾配が上層大気の循環を変化させる)

or

昼面の熱圏下層が予測を超えて冷えている?

観測した温度は火星大気で長期間安定して確認される特徴なのかどうか?

Appendix



 The FUV channel of the IUVS covers the 110 to 190 nm spectral range with an intrinsic spectral resolution of 0.6 nm [*McClintock et al.*, 2014]; however, to reduce the data volume, <u>four spectral pixels are binned</u> to produce an effective sampling of 0.33 nm.

バックグラウンド

"keyhole" $0.69^{\circ} \times 0.90^{\circ}$ H Lyman α (121.6 nm)







Column density

■ 吸収線(吸収係数で表現)

放射:
$$I(\nu) = I_0(\nu) \exp\{-\tau(\nu)\}$$
 (3.1)
光学的厚さ: $\tau(\nu) = \int_0^u k_\nu \rho du'$ 吸収係数: $k_\nu = Sf(\nu - \nu_0)$

I: 吸収後の放射強度 I_0 : 吸収前の放射強度 τ : 光学的厚さ u,u': 光路 k_v : 吸収係数(吸収の形) S: 線強度 f(v): 形状因子 $\int_{-\infty}^{\infty} f(\nu) d\nu = 1$

■ 密度リトリーバル

式(3.1)について大気をN個の層に分け各層での吸収の和として表す $\tau(\nu_j) = \sum_{i=1}^{N} k_i(\nu_j)q(z_i)\delta u_i$ ここでは簡単のため、データ数を一つまで減らして密度の全量を導出する。 数密度を $q \equiv \alpha q_0$ とすると、 $\tau(\nu_j) = \sum_{i=1}^{N} k_i(\nu_j)\alpha q_0(z_i)\delta u_i = \alpha \tau_0(\nu_j)$ 式(3.1)から大気上端の光学的厚さは求められるので、 $R(\alpha) = \sum_{j=1}^{M} \left\{ \alpha \tau_0(\nu_j) - \tau(\nu_j) \right\}^2$

求められたαを式に代入すればcolumn densityが得られる。

Snowden et al., 2013

 CO_2 密度 \rightarrow 温度プロファイル

静水圧平衡
$$P(r) = P_0 + GMm \int_r^{r_0} N(r) \frac{dr}{r^2}$$

$$P_{j} = P(r_{j}) = P_{0} + \frac{GMm}{r_{0}} \sum_{i=1}^{i=j-1} N_{i+\frac{1}{2}} (\chi_{i+1} - \chi_{i})$$
$$\chi = \frac{r_{0}}{r} - 1$$

理想気体の状態状態方程式 $T_j = P_j/kN_j$

吸収断面積

CO₂ (106-192 nm)

[Stark et al., 2007, Yoshino et al., 1996, and Parkinson et al., 2003]

02

[Ogawa and Ogawa, 1975, Lu et al., 2010, Yoshino., 2005, and Minschwaner et al., 1992]

130 Kの吸収断面積(温度依存はあまりない[Sandel et al., 2015])