イオの火山噴火と中性酸素トーラス

古智 亮

〈名古屋市立大学データサイエンス学部 〒467-8603 愛知県名古屋市瑞穂区田辺通 3-1〉 e-mail: koga.ryoichi@ds.nagoya-cu.ac.jp



木星衛星イオは火山活動が太陽系で最も活発な天体である.イオの大気生成の主な要因は,地表 の霜の昇華なのか,それとも火山からの直接供給なのかは,数十年前から議論されてきた.しか し,イオ起源の中性ガスやプラズマの大規模な変動はこれまでに観測されており,この現象は火山 噴火によるガスの供給が一時的に大きくなること以外で説明することは難しいだろう.この記事で は木星衛星イオの大気生成・散逸の大まかな仕組みについて説明する.その上で惑星分光観測衛星 ひさきによって初めて観測された,イオの大気散逸によってできた中性酸素トーラスの時空間変動 の研究成果とその後の研究の発展や課題を紹介する.

1. 木星衛星イオについて

筆者は2015年から大学院に進学し、5年間の大 学院生時代の大部分を惑星分光観測衛星ひさき (SPRINT-A) が観測した木星衛星イオの中性 トーラスのデータ解析に費やした. ひさきが打ち あがったのがちょうど学部4年生の頃であったの で,研究のスタート時期から観測されたばかりの データを扱うことができたのは幸運であった. そ の時は地球外生命の存在可能性がありそうな木星 衛星エウロパに興味があり,氷の表面から散逸し た酸素原子の発光が見えるのではないかと思って 解析したところ実際にOI 130.4 nmの発光が受 かっていることに驚いたことが記憶に残ってい る. 実際にはよく確認するとエウロパからではな くイオ起源であることが判明したのだが、ではイ オはどんな天体だろうと思って調べたところ火山 活動が太陽系で一番活発であることを知り、強い 興味をもったのがこの研究を始めたきっかけであ る. その後も解析を進めていくうちにこれまで観 測的な知見がほとんど得られていなかったイオの

大気散逸ガスの時空間変動の詳細に迫ることがで きた.ここでその解析で得られた結果や解釈と関 連する研究を紹介する.

イオは木星の4つの大きな衛星のうち,一番内 側(木星から5.91木星半径(R_J))を周回してい る(図1).これらの衛星はガリレオ・ガリレイ が1610年に発見した[1]ことからガリレオ衛星と 呼ばれている.イオの直径は3643 kmであり, 地球から見たイオの視直径はおおよそ1"である (木星は32"-49").1979年に探査機Voyager 1に よる観測が行われて以降,イオの表面には多数の 火口や溶岩が存在し,火口からの噴出現象がお



図1 木星とリング,ガリレオ衛星(イオ,エウロ パ,ガニメデ,カリスト)の位置関係(https:// www.neomag.jp/mailmagazines/topics/letter 201812.html)

こっていることが広く知られるようになった(図 2).太陽系天体の中で溶岩の噴出する現象を活 火山と定義するならば,その存在が明確に確認さ れているのは今のところ地球とイオのみである [2].イオの溶岩の温度は900 Kになっている場 所もあり,真空下での硫黄の沸点(715 K)より も大きい.このことが珪酸塩(シリケイト)の火 山活動が起こっている強い証拠となっている[3]. 一方で太陽から木星までの距離はおよそ5 AU (天文単位)離れているため,火山噴火の起こっ ている場所以外の表面温度は昼面でも120 K程度 である.

イオの大気の柱密度は昼面でも10¹⁶-10¹⁷ cm⁻² 程度で非常に希薄であり、大気の90%程度は二 酸化硫黄 (SO₂) である.イオの表面温度T_{surface} と大気の飽和蒸気圧 P_{vap}には以下の関係があ る [4].

 $P_{vap} = 1.516 \times 10^{13} \exp (-4510/T_{surface})$ (Pa)

すなわち,火山噴火によるガスの放出が起こらない限り,太陽光の当たらない環境(夜面や極域など)ではガスが少ない.木星からの引力が原因で起こる潮汐固定によってイオの公転周期と自転周期 は同じになっている.そのため公転周期約1.77日ご



図2 Voyager 1探査機によって撮影されたイオ表面 とLokiで起こった火山噴火の様子(NASA/ JPL/USGS [7])

との昼夜のサイクルがあり、表面の二酸化硫黄の 霜の昇華と凝縮が繰り返される.他の大気成分は 太陽光や電子衝突によって解離した一酸化硫黄 (SO) や二硫黄 (S₂). 酸素 (O)・硫黄 (S) 原 子であり、塩化ナトリウム(NaCl)や塩化カリ ウム(KCl)も微量に含んでいる.非常に乾燥し た環境であり、水素(H)原子や水素を含んだ分 子はこれまで観測されていない. このことからイ オの水は大昔の枯渇したのだと想像できる(一方 でエウロパ、ガニメデ、カリストの表面はすべて 主に水の氷で覆われている). レビュー [5] によ るとこれまでにイオの大気で発見されていない分 子として一酸化炭素 (CO), 硫化水素 (H₂S), OCS, 一酸化二硫黄 (S₂O), ClO, CS, 水酸化 ナトリウム (NaOH) が挙げられている. 地殻に 含まれているはずのCやNを含む分子が発見さ れていないのは驚きである. 最近ではALMA (Atacama Large Millimeter/submillimeter Array) 電波望遠鏡で同位体³⁴SO₂やNa³⁷Clのスペクトル マップが得られたことが話題になっている[6]. 研究チームの観測結果と詳細なモデリングにより イオ表層の硫黄と塩素の同位体比が求められ $({}^{34}S/{}^{32}S = 0.0595 \pm 0.0038, {}^{37}Cl/{}^{35}Cl = 0.403 \pm$ 0.028),火山噴火による質量放出が45.7億年の歴 史の大部分で起こっていることが推定された.

図3はイオの大気がどのように散逸するかを簡 単に表したものである.上層大気では主にトーラ スイオン(イオ軌道周辺に分布するイオン)がイ オ周辺の中性粒子と衝突し,それが他の中性粒子 と衝突する過程(大気スパッタリング)が起こっ ている.この大気スパッタリングと熱散逸によっ てイオの大気からの散逸速度分布が決まってい る[8].外気圏の原子のうち,脱出速度(~2 km/s) を超えたものがイオ重力圏であるイオコロナ(地 表から約5.8イオ半径(R_{lo})の範囲)を脱出し, 木星を取り囲むようにイオ軌道周辺を周回する. 散逸した酸素・硫黄原子は,イオンや電子との相 互作用によって電離し,イオプラズマトーラスの



図3 イオの大気散逸過程を示す概略図.実際には この他にも散逸パス(例えばイオ近傍でSO₂⁺に なる,SO₂のままイオ軌道まで飛来してから解 離するなど)が存在する.

形成に寄与する.

イオの大気の観測は紫外、可視、赤外、サブミ リ波といった多波長で行うことが可能である。し かし、当然ながら基本的にイオから離れるほどガ スの密度が小さくなるため、観測の手段が限られ るようになる.ひさきの打ち上げ以前では、中性 酸素のトーラスの観測は紫外線と可視の観測が数 例報告されているのみであり(例えば[9]), その どれもトーラスの一部分の光の総量を観測したに 過ぎなかった. イオから流出するガスは毎秒1ト ンに及び、木星磁気圏内のプラズマの質量の9割 を担う主要なプラズマ源となっている.また.イ オ由来のプラズマが他のガリレオ衛星の表面まで 飛来して、スパッタリングや化学反応を起こして いる、このため、イオからの大気の流出過程の明 らかにすることは他のガリレオ衛星大気を理解す る上でも重要である.

イオの大気生成の主な要因は、地表の霜の昇華 なのか、それとも火山からの直接供給なのかは、 数十年前から議論されてきた.近年は、主にハッ ブル宇宙望遠鏡による紫外線観測や地上中間赤外 観測、電波観測によって少なくとも通常時は昇華 大気がメインであるという証拠が積み重なってい る. 例えば過去の赤外観測はイオが木星の陰に入 る食の時期に,地表の温度低下によって大気が急 速に崩壊する現象を明らかにした [10].火口か らの直接噴出の寄与が大きい場合は地表面温度が 低下しても供給が持続するため,大気の崩壊は起 こりにくい.しかし,次に示すようにイオ起源の 中性ガスの大規模な変動がこれまでに観測されて おり,筆者たちはこの現象は火山噴火によるガス の供給が一時的に大きくならなければ説明がつか ないだろうと考えている.

イオからの散逸ガス増大イベント と火山噴火の対応関係

これまでの研究では主にイオ起源の塩化ナトリ ウムやNaCl⁺が解離してできたナトリウム(Na) 原子の発光を地上観測することで大気散逸ガスの 変動を明らかにしようとした. 大きな理由として は次の二つが挙げられる.一つ目は地上観測に よって火山活動を示すイオからの赤外熱放射量と ナトリウム原子の発光量に相関があることがわ かったからである[11]. 二つ目は酸素や硫黄の原 子の発光は暗いのに対し、ナトリウム原子は可視 光の589.0 nm, 589.6 nm における共鳴散乱断面積 が大きく、とても明るく発光することである、こ れにより, 天候さえよければ地上から長期間連続 観測することが可能である.東北大学では長年イ オから散逸して遠方に広がったナトリウム原子発 光の地上観測を継続的に行っており、最近でも米 田瑞生氏によってナトリウム雲の突発現象の観測 結果が報告されている[12].しかし、外気圏大気 の大部分を占める酸素や硫黄原子の発光の連続的 な地上観測が困難であるため、これらの振る舞い について観測的なアプローチはされてこなかっ た.

惑星分光観測衛星ひさきは惑星電離圏・磁気圏 の変動する姿を連続観測により明らかにすること を目的として開発され,2013年9月に打ちあがっ た.特に木星磁気圏は重要なターゲットであり, 木星のオーロラとイオプラズマトーラスを同時に 紫外線分光観測ができるように設計された.これ らの遠紫外線の発光は地球大気で吸収されるた め、地上観測でとらえることはできない.ひさき の広い視野と長時間の連続観測のおかげで、当初 想定されていたイオトーラスのプラズマの発光の 時空間変動だけでなく、酸素原子発光の時空間変 動も観測された.

ひさきの1回目の木星系の連続観測の期間では 大規模なイオプラズマトーラスの変動は起こらな かった(表1).ひさきの2回目の連続観測は 2014年11月から始まった. 解析チームによると、 2015年1月10日を過ぎたころからだんだんとイ オプラズマトーラスの明るさが増していき.1月 30日には、この明るさの増加ははっきりとした ものになったようだ. ひさきチーム内でもこれが 機器の不具合や人工的なものではなく、本物の自 然現象を捉えていると信じられるようになった [13]. 筆者はイオの大気変動に関心があったた め、ひさきのデータを用いてイオを中心として木 星半径程度の範囲に限定して、2013年から2015 年の観測データ(表1)から130.4 nm酸素原子の 変動を解析した. イオ本体と同程度に範囲を小さ くすることができないのは、ひさきの空間分解能 に制約があるためである. OI 130.4 nm はイオ軌 道では太陽光による共鳴散乱(太陽からの紫外線 が原子のエネルギー準位と一致するとき、その光 子を吸収すること)の直後原子が光を再放出する 過程と電子衝突による励起後に安定した基底状態 に戻る際に光を放出する過程の両方が存在する. ひさきに搭載された分光器の検出器には太陽共鳴

表1 ひさきデータ解析期間の概要

期間	酸素原子発の 面輝度) 主な火山の 熱放射[14]
2013/11-2014/4	静穏	(特になし)
2014/11-2014/12	静穏	Loki (311°W, 10°N)
2015/1-2015/5	活発	Kurdalagon (221°W, 49°S)

散乱で光る地球外気圏の酸素原子による発光や放 射線からの高エネルギー粒子によるノイズも存在 した.そのためこれらのノイズを排除するため, 太陽の光が当たらない衛星が地球の陰に入ってい るデータのみに制限し,イオトーラスの観測デー タをキャリブレーション用に木星から数分角外し た場所を観測したデータで差分した.

図4は2014年11月下旬から2015年5月上旬に ひさきによって観測されたイオ周辺の酸素原子発 光の変動[15]と、同時期にハワイ・ハレアカラ 山頂の望遠鏡で地上観測されたイオ起源のナトリ ウム発光の変動[16]を表している.この図で表 されている面輝度の単位Rayleigh(以下Rと表記) は惑星科学の分野で広く用いられているもので あり、1R=10⁶/4 π photons cm⁻² sr⁻¹ s⁻¹である. 酸素原子の発光がナトリウム発光から推定される 火山活動が静穏な時(2014年11月-12月=Day of year(DOY)-50-0)と比べて、活発な時(2015 年2月=DOY 30-60)は2-3倍明るくなったこと が分かる.これはイオ周辺の酸素原子量が増大し



図4 2014年11月-2015年5月の間に観測されたイオ 周辺の酸素原子発光の面輝度の変動(上)とイ オ起源のナトリウム原子発光の面輝度の変化 (下). 横軸は2015年1月1日からの経過日を表 している.

ていることを示している.先行研究ではナトリウムの変動に対応するようにイオトーラスの硫黄イオンの変動する様子が観測されている[17,18].ひさきの酸素原子発光の観測結果は先行研究よりも火山噴火によってイオからの大気散逸の量が増大する現象に迫っている.

酸素原子発光とナトリウム発光の変動を比較し たとき.酸素原子発光の面輝度のピークが平穏時 の明るさに戻るまでの期間がナトリウム原子発光 と比べて長いことがわかる.もし、火山活動が低 下することで火口の温度が徐々に低下するなら ば、それに伴って火山から大気へのガスの供給量 も徐々に減少するだろう. 解析当初はこの供給量 の減少する早さが二酸化硫黄と塩化ナトリウムで 異なるかもしれないと考えた(図5). 塩化ナト リウムは昇華温度が高い(10⁻¹² barの環境下で 650 K[19]) ため、高温の火口からの噴出が静ま るとすぐに供給量が減る.一方,二酸化硫黄は昇 華温度が低いため、高温の火口の噴出物のみなら ず、より低温の溶岩によるイオ表面の昇華(蒸 発)によって、供給が持続すると思われる、実際 には酸素原子発光は衝突するイオトーラスの電子 の密度・温度変化の影響を受けた可能性もあるた め、この仮説が必ずしも正しいとは限らない、し かし、この考察はその後の筆者のイオ大気の ALMA観測プロポーザル提出やアーカイブデー タ解析の研究[20]に強いモチベーションを与え た.



また、散逸した酸素原子発光の増大が始まる

図5 筆者が想像した2015年2月の火山噴火活発イベ ント時(左)とその30日後(右)のSO₂とNaCl ガスの生成過程の様子.

2015年1月下旬に、イオのKurdalagon Pateraと よばれる火山地帯において赤外熱放射量(3.8 µm) の増大が観測された[21]. 同じ場所で4月にも赤 外放射量の増大が見られたが、ひさきでは対応す るイオ周辺の酸素原子発光の大規模な増大は見ら れなかった. 意外なことに最大級の規模の火山地 帯であるLoki Pateraでは赤外放射量が12月に最 大になったが、この時期は中性酸素原子の発光の **強度の変化はほぼ見られなかった。これらの結果** は火山活動の熱放射のイベントによってガスの放 出を伴う場合と伴わない場合が存在することを示 唆している. 最近ではKeck 望遠鏡の観測によっ てLokiの火口の熱放射量と高温のSOの禁制遷移 (a¹ΔX³Δ⁻ 1.9 μm)の発光強度に相関がみられな いことが示されている[22]. そのため, 前述した 火山の赤外放射とイオから散逸したナトリウム雲 の相関関係も疑問視する見方がある.

3. イオ中性トーラスの空間分布

3.1 ひさきによる中性酸素トーラス分布の初観測

筆者は文献調査や関係者との議論を通じて、こ れまで中性トーラスの構造がナトリウム原子を除 けば観測的に確かめられていないことを知った. そこでひさきが観測した酸素原子発光の経度・動 径分布を詳細に解析したところ,酸素原子の空間 分布を推定することができた[23,24].まずイオ がひさきの分光器のスリット上でどのように動く かを簡単に説明しよう(図6).イオ位相角 (phase angle) は地球から木星に向かうベクトル と、木星からイオに向かうベクトルの成す角で、 木星を北から見て反時計回りに定義される.望遠 鏡から見ると位相角が0°のとき、地球-木星-イ オの順に一直線に並ぶ. イオはまずdawn側(夜 明け側)に移動し、90°を過ぎたところで引き返 して、木星の前を通り過ぎる. その後dusk側(夕 暮れ側)に移動して,270°のところでまた引き返 して木星の場所に戻る. これを公転周期(おおよ そ1.77日)ごとに繰り返すのである.

天文月報 2025年5月

.....



ダンベル型スリット

図6 イオの位相角と分光器のスリット内での位置 の対応関係.イオは公転周期でdawn側とdusk 側を行き来する.dawn側とdusk側は観測時期 によって上下が反転する.

筆者はまず面輝度の変動が少ない(静穏な)時 期の2024年12月データを使って dawn 側と dusk 側の木星から5-6 R₁, 6-7 R₁の発光の面輝度がイ オの位相角によってどう変化するかを検証した. この文章内では理解しやすくするためdusk側の 5-6 R_Iの範囲に絞って説明する(図7). 上図を 見るとイオが視野に近い位相角270°付近では 15-20 Rと面輝度が大きく、視野から遠くにいる 0-180°では4-6 R程度で比較的同じくらいである ことがわかる、下図のように酸素原子の密度の濃 い領域がイオ周辺に広がり,密度の薄い領域がイ オ軌道周辺に沿って分布しているとこの観測結果 と整合的である.特に濃い領域の形状はナトリウ ムの地上観測でも見られており、論文によっては バナナの形をしていることから "banana cloud" と呼ばれている(例えば[25]). 先行研究の数値 シミュレーションが出した結果[3]ではイオ付近 の領域に対して、イオの反対側(例えばイオが位 相角 90°にいるときの dusk 側 5-6 R_iの範囲)の柱 密度は十分の一程度になっていたので、ひさきで このようにほぼ均一にトーラス状に広がっている 分布が観測されたのは驚きである. dawn 側も似 たような酸素原子発光の面輝度のイオ位相角依存 性が確認された.しかし.イオが視野に入ってい る時の面輝度はdawn側よりdusk側の方が大き かった.これは原子に衝突するイオトーラスの電



図7 2014年12月の間に観測された,木星からイオ 周辺の酸素原子発光の面輝度のイオ位相角ご との面輝度の変化(上)と上図を説明可能な中 性トーラスの構造の概略図(下).

子の温度がdawn 側よりdusk 側の方が大きいこと を反映していると思われる [26].また,酸素原子 発光の動径分布を見てみるとイオ軌道より外側で は,イオ軌道から離れていくほど面輝度は小さく なり,木星から7.6 R₁以遠では発光が検出されな くなった.

次に火山活動が活発であると思われる2015年 1月から4月までのデータを使って10日ごとに酸 素原子発光の空間分布を解析した.その結果,イ オ軌道全体で発光が明るくなる様子を捉えること ができた.発光の範囲は木星から最大で8.6 R_Jま で広がっていることがわかった.これはエウロパ の軌道(木星からおよそ9.4 R_J)に近い場所であ

る. この時イオから排出された酸素原子がイオン 化せずに直接エウロパに衝突している可能性があ るため,通常とは異なる化学反応がエウロパ表面 でも起こっていてもおかしくなさそうである.

イオトーラスの分布のより定量的な評価を行う ために太陽共鳴散乱と電子衝突の発光効率を計算 し,これらの発光の面輝度の分布を密度(数密 度)に変換した.この情報から二つのことがわか る.一つは酸素原子と電子の衝突や電荷交換反応 によってイオトーラスに酸素イオンを供給する量 である.酸素原子とイオンの反応係数とこれまで に観測されたイオトーラスのイオン・電子の密度 から,供給量を計算したところ火山活動が静穏な 時期で460 kg/sであった(イオ軌道より内側のプ ラズマデータがなかったため活発期の供給量の推 定はできなかった).この情報は先月吉岡和夫氏 の記事で示されたようなプラズマ診断の結果を裏 付ける上で重要である.もう一つは次の章で示すよ うにイオからトーラスへの原子の放出過程である.

3.2 シミュレーション計算との比較

筆者は博士課程から衛星・土星磁気圏のモンテ カルロシミュレーションを専門とする Johns Hopkins大学の Howard Todd Smith 氏と共同研 究を行っている.筆者はまず火山活動が静穏な時 期の酸素原子発光から柱密度分布に直したデータ を用意した.次にSmith氏が様々な放出量や方向 の条件で粒子の軌道計算を行い,得られた結果か ら同様に柱密度分布を計算し,上記のひさきの データと比較した[27].その結果従来のシミュ レーション計算では前提とされていたイオから等 方的に粒子が放出する条件では観測結果とモデル を合わせることができなかった.一番両者が合う 条件は,粒子が木星側かつイオの進行方向に放出 したケースであった.この非等方的な放出に対し て十分納得できる説明はまだできていないが,原 因の一つとしてイオコロナの密度が非対称的であ ることが挙げられる.

図8はシミュレーション計算によって得られ た,北からみた中性酸素・硫黄トーラスの分布で ある.筆者が推測した中性酸素トーラスの構造が シミュレーションによっても再確認された.シ ミュレーションで予想された硫黄原子の分布の範 囲が狭いのは,硫黄原子のイオン化までのlifetimeが酸素原子よりも短い[8]ためである.この 構造が本当に正しいかどうかは将来の観測で確か める必要がある.現在火山活動が活発な時期のひ さきの観測結果とシミュレーション計算の比較を 行っている.この比較がうまくいけば,中性トー ラスの変動とイオからの放出粒子のパラメータの 変動の対応関係がわかるかもしれない.



図8 数値シミュレーションによって明らかになった火山活動が静穏な時期の中性酸素(O)トーラスの数密度分布 (左)と予想される中性硫黄(S)トーラスの分布(右)[22]. xy平面はイオ軌道で,この図はz軸正方向から 見ている.

4. ひさきからLAPYUTAへ

ひさきの数か月におよぶ紫外線連続観測によっ て、今までナトリウム原子以外はシミュレーショ ンに頼らざるを得なかったイオの中性トーラスの 時空間変動の研究が観測によっても可能であるこ とが示された.しかし、次世代紫外線望遠鏡計画 LAPYUTAで新たに将来観測すべきターゲットが いくつか追加されることになった.まず、今回イ オトーラスの酸素原子発光はOI 130.4 nmしか検 出できなかった. グレーティングの二次光がなけ ればOI 135.6 nm も検出することができ、より正 確な酸素原子の密度分布が得られたであろう.ま た、ひさきでは観測されなかった硫黄原子の発光 の分布も検出できれば、中性トーラスの原子やプ ラズマ供給量の総量も求められる. エウロパの中 性酸素トーラスも数値シミュレーションによって 存在が予想されている [28, 29] が、1Rを下回る暗 い発光であるため筆者の解析では有意なシグナル を捉えることができなかった. この発光の検出は 今でも東北大学で試みられているが、詳細な構造 を明らかにするのはLAPYUTAの役目となるだ ろう.

ひさきが観測した2015年のイオ中性酸素トー ラスの増大イベントは火山噴火によるガス放出量 の増加と関係していると思われるが、その両者の つながりを示す決定的な証拠は得られていない. 実際に、筆者の筆頭論文[24]の査読でも、イオ 中性トーラスの変動が火山噴火によるものである という根拠が乏しいのではないかという指摘も あった.紫外線望遠鏡の空間分解能が0.1"あれ ば、イオの大気・コロナの分布を十分に捉えるこ とができる.もし大気・コロナと中性トーラスを 同時期に連続観測することができれば、火山噴火 によるガス放出が起こってからイオ軌道全体に広 がるまでの過程を詳細に明らかにすることができ るだろう.

謝辞

この記事は筆者の博士論文及び論文[15, 23, 24, 27],記事[30]の内容を基に執筆しました.デー タ解析および元論文の執筆には指導教員の坂野井 健氏,土屋史紀氏をはじめとしたひさきチームの 皆様および東北大学惑星プラズマ・大気研究セン ター(PPARC)の皆様のお世話になりました. 論文の共著者になっていただいたFran Bagenal氏, Todd Smith氏には貴重なアドバイスをいただきま した.この研究は科研費JP19J10742, JP20KK0074, JP21J00734の支援を受けて行われました.

参考文献

- [1] ガリレオ・ガリレイ, 2017, 星界の報告, (講談社)
- [2] https://www.stp.isas.jaxa.jp/venus/sci_volcano.html (2025.3.10)
- [3] Johnson, T. V., et al., 1988, Science, 242, 1280
- [4] Wagman, D. D., 1979, Sublimation pressure and the enthalpy of SO₂. Chem. Thermodyn. Data Cent., Natl. Bur. of Stand., Washington, DC
- [5] Lellouch, E., et al., 2006, in Io After Galileo, eds. Lopes, R. M. C., & Spencer, J.R., (Springer, Berlin), 231
- [6] de Kleer, K., et al., 2024, Science, 384, 6696, 682
- [7] https://www.nasa.gov/mission_pages/voyager/ multimedia/pia00010.html (2025.3.10)
- [8] Smyth, W. H., & Marconi, M. L., 2003, Icarus, 166 (1), 85
- [9] Durrance, S. T., 1983, ApJ, 267, 125
- [10] Tsang, C. C. C., et al., 2016, J. Geophys. Res.: Planets, 121, 8, 1400
- [11] Mendillo, M., et al., 2004, Icarus, 170, 430–442.
- [12] Yonda, M., et al., 2025, Icarus, 425, 116301
- [13] 吉川一朗,特集:惑星分光観測衛星「ひさき」3.イオの火山爆発とイオプラズマトーラス,オーロラの関係,ISASニュース2018年2月号(No. 443).
- [14] de Kleer, K., & de Pater, I., 2016, Icarus, 317, 104
- [15] Koga, R., et al., 2018, Icarus, 299, 300
- [16] Yoneda, M., et al., 2015, Icarus, 261, 31
- [17] Brown, M. E., & Bouchez, A. H., 1997, Science, 278, 268
- [18] Yoneda, M., et al., 2010, GRL, 37, 11202
- [19] Ewing, C. T., & Stern, K. H., 1974, J. Phys. Chem, 78, 1998
- [20] Koga, R., et al., 2021, ApJ, 907, L6.
- [21] de Kleer, K & de Peter, I., 2016, Icarus, 280, 378
- [22] de Kleer, K., et al., 2019, Icarus, 317, 104
- [23] Koga. R., et al., 2018, J. Geophys. Res.: Space Physics, 123, 3764

- [24] Koga, R., et al., 2019, J. Geophys. Res.: Space Physics, 124, 10318
- [25] Mendillo, M., et al., 2007, Nature, 448, 330
- [26] Yoshioka, K., et al., 2014, Science, 345, 1581
- [27] Smith, H. T., et al., 2022, J. Geophys. Res.: Space Physics, 127, 8, e2022JA030581
- [28] Smyth, W. H., & Marconi, M. L., 2006, Icarus, 181, 510
- [29] Smith, H. T., et al., 2019, ApJ. 871, 69
- [30] 古賀亮一,特集:惑星分光観測衛星「ひさき7.火山 活動に伴う衛星イオ大気の変動,ISASニュース2018 年2月号(No. 443)

Io's Volcanism and Neutral Oxygen Torus

Ryoichi Koga

Nagoya City University, 3–1 Tanabe-dori, Mizuho-ku, Nagoya, Aichi 467–8603, Japan

Abstract: Jupiter's moon Io is the most volcanically active body in the solar system. It has been debated for decades whether the main source of atmospheric generation on Io is sublimation of frost on the surface or direct supply from volcanoes. However, large-scale fluctuations in neutral gas and plasma originating from Io have been observed, and it would be difficult to explain this phenomenon by anything other than a temporarily larger supply of gas from volcanic eruptions. This article describes the atmospheric production and escape of Io. And then, I present the results of the spatio-temporal variability of Io's neutral oxygen torus, which was first observed by the Hisaki UV space telescope, and the subsequent developments and future works.