ひとみ衛星で観測されたペルセウス座銀河団のX線スペクトル解析

X-ray spectral analysis of the Perseus cluster observed by Hitomi satellite

X線天文学研究室 BP18009 池本 一樹 指導教員:久保田 あや 教授

1 はじめに

銀河団は 1000 個もの銀河からなる宇宙で最大の天体であ る。図1は GSRC12C 305mm F8 で観測したペルセウス座 銀河団の可視光画像で、一つ一つの明るい点が個々の銀河 に対応している。可視光で見えるのは銀河中の恒星からの 光だが、銀河団からの X 線放射を捉えると、全く異なる姿 が明らかになる。図2は Chandra 衛星で観測したペルセウ ス座銀河団の X 線画像である。個々の銀河は見えず、銀河 間空間全体が X 線で輝いていることがわかる。X 線は数千 万 K の高温ガスから放射されるので、この事実は銀河間空 間を高温ガスが満たしていることを示すとともに、高温ガ スを銀河団に重力的に閉じ込めるためには目に見える (すな わち恒星) の質量だけでは全く足らず、宇宙に暗黒物質が存 在することが明らかになった [1]。

2016年に稼動した X 線天文衛星のひとみ衛星 [2] は、世 界で初めてマイクロカロリーメータによる X 線観測を可能 とした衛星で、かつてない超高分解能分光観測を実現した。 これにより、ガスに含まれる元素のスペクトルが微細構造 分裂のレベルで検知可能となり、ガスの温度や運動を測定 する可能性が一気に進んだ。本研究では、ひとみ衛星搭載 のカロリーメータ (SXS)で取得したペルセウス座銀河団の データを解析し、銀河団観測におけるカロリーメータの可 能性について新たな知見を得ることを目的とする。





図 1: 可視光で見た 図 2: X 線で観測し ペルセウス座銀河団 (出 たペルセウス銀河団 (出 典:http://starwatch.web.fc2 典:https://chandra.harvard .com/gallery/photo/NGC12 .edu/photo/2017/perseus/) 75-20191121_ag.html)

2 ひとみ衛星搭載のマイクロカロリー メータ

ひとみ衛星は JAXA が各国の研究機関と共同で開発した 宇宙 X 線観測装置である。日本で6番目の天文衛星として 2016年2月17日に種子島宇宙センターから打ち上げられ た。しかし、運用上のミスから不具合が発生し、同年3月 26日に運用を断念した。稼働時期は1ヶ月と短かったもの のその間にペルセウス座銀河団、超新星残骸 N132D などの 観測が行われた [2]。

マイクロカロリーメータである SXS では、センサー部分 の吸収体が X 線エネルギーを吸収し、温度上昇を精密に測 定することで X 線光子1個1個のエネルギーを求める。ひ とみ衛星以前の X 線検出器では、主として X 線を検出器で 光電吸収する際に発生する電子キャリアとしていたが、マ イクロカロリーメータでは電子ではなく X 線を吸収する際 の温度上昇による音響振動子 (フォノン)をキャリアとする。 これにより、半導体である CCD で、6keV の X 線に対する エネルギー分解能が半値全幅で ΔE =120keV ほどであった が、SXS では 5eV に向上した [3]。図 3 に CCD と SXS で 得られたペルセウス座銀河団のスペクトル比較を示す。



図 3: CCD と SXS で観 測したペルセウス座銀 河団のスペクトル。黄色 が CCD、白が SXS(出 典:https://www.isas .jaxa.jp/topics/001181.h tml)



図 4: ひとみ衛星によって 観測されたペルセウス座銀 河団の X 線スペクトルに zbremss モデルで合わせた スペクトル

3 スペクトル解析

3.1 全体的な特徴

ペルセウス座銀河団のひとみ衛星による観測は 2016 年 2 月 24 日から 3 月 7 日の中で 6 回行われた。このうち中心に近 い 3 月 7 日のデータを解析した。観測データを宇宙科学研 究所の DARTS のアーカイブサイトからダウンロードし、 スペクトルを抽出した。図 4 は 2-10keV のエネルギー帯で、 高温プラズマからの熱的制動放射 (zbremss モデル) で再現 したスペクトルである。zbremss のパラメータはプラズマ 温度と赤方偏移である [4]。このモデルによって全体の温度 が (4.935^{+0.050})keV であると分かった。

図4には連続的な放射に加えて、線スペクトルが見られ る。これは高階電離した様々なイオンの特性 X 線である。 特性 X 線は原子核の周りの電子が上位の軌道から下位の軌 道に遷移する際に発生し、そのエネルギーは原子番号 Z の 2 乗に比例し、また電離度が大きいほど高エネルギー側に シフトするため、どのような元素が存在するか、またどの 程度電離しているかを知ることが出来る。図4で顕著な特 性 X 線を記述するため gaussian(つまり正規分布) モデルに 加えてある。

3.2 水素様鉄輝線の解析

図4では6-7keVの領域に特に顕著な輝線が見られ、これら は鉄イオンの特性イオンに対応する。鉄原子は最も安定な 原子核であり、銀河団スペクトルにおいてもその存在を際 立つ。6.55keV と 6.84keV に構造が見られ、これらの電子 が2つ残った状態 (ヘリウム様イオン、Heα という) と電子 が1つのみの状態 (水素様イオン、Lyα という) の電子軌道 n=2 から n=1 への遷移に伴う特性 X 線である [5]。

まず、6.84keV 付近の鉄の Ly α の解析を行なった。過去の CCD の解析では Ly α は 1 本の輝線として検出されていた が、SXS では電子の軌道とスピンの縮退がとけ、j+1=1/2と 3/2 の 2 本の輝線として分離していることが分かる。こ れらの輝線を gaussian モデルで評価した結果を表 2 に示 す。赤方偏移を修正し、静止系エネルギーに戻すとエネル ギーは 6.95keV と 6.97keV の 2 つの gaussian で表され、2 本の輝線のエネルギー差は 20eV であり、これは鉄の Ly α の微細構造分裂の値である。また、gaussian の標準偏差は $\sigma = 3.7eV$ と非常に細い構造であることが分かる。このよう な細い輝線幅の決定も SXS のエネルギー分解能なくしては なし得なかったと言える。輝線の幅はイオンのランダムな運 動によって決まり、それを熱運動とすると、kT = 7.7keV が 得られるが、これは制動放射の温度と比べ 1.5 倍程度高い。

次に、輝線のプロファイルに、量子力学的な効果が見られるかどうか検証するため、gaussian を voigt モデル [4] に置き換えてスペクトルを評価した (図 5)。voigt は熱幅と自然幅を合わせたものを持つ。自然幅は量子力学の不確定性原理の励起状態の寿命とエネルギーの揺らぎによって発生する [6]。その結果を同じく表 2 に示す。voigt と gaussianの再現性を比較すると voigt ではパラメータが 1 つ増えたのに対し、 χ^2 の値の改善は $\Delta\chi^2 = 1.3$ にとどまり、F 検定の値は 0.99 で統計的に有意ではなかった。しかし、輝線の広がりに 2 成分を考慮したことで、速度由来の広がりは $\sigma = 1.3$ eV、すなわち $\sigma < 3.0$ eV と制限できた。これに対する温度は上限で kT=5.2keV と誤差の範囲で制動放射の値に合う。

表	1:	鉄の	$Ly\alpha$	のモ	デル	フ	イツ	\mathbb{P}	の結果
---	----	----	------------	----	----	---	----	--------------	-----

モデル名	パラメータ	単位	ベストフィット値				
gaussian モデルのフィット結果							
power-law	PhoIndex		$-2.26^{+0.13}_{-0.14}$				
	norm		$(1.5^{+0.16}_{-0.16}) \times 10^{-5}$				
gaussian1	LineE	keV	$6.8346^{+0.0014}_{-0.0018}$				
	σ	eV	$3.72^{+0.93}_{-0.71}$				
	norm		$(1.15^{+0.21}_{-0.21}) \times 10^{-5}$				
	eqw	keV	$(0.94^{+0.18}_{-0.17}) \times 10^{-2}$				
gaussian2	LineE	keV	$6.85383^{+0.0010}_{-0.00082}$				
	eqw	keV	$(1.90^{+0.34}_{-0.37}) \times 10^{-2}$				
	$\chi^2(dof)$		69.7(53)				
	null-hypothesis		6.3×10^{-2}				
	voigt モデルの)フィッ	ト結果				
power-law	voigt モデルの PhoIndex)フィッ	ト結果 -2.15 ^{+0.22}				
power-law	voigt モデルの PhoIndex norm)フィッ	ト結果 $-2.15^{+0.22}_{-0.17}$ $(1.665^{+110}_{-0.22}) \times 10^{-5}$				
power-law voigt1	voigt モデルの PhoIndex norm LineE	フィッ keV	ト結果 $-2.15^{+0.22}_{-0.17}$ $(1.665^{+110}_{-0.22}) \times 10^{-5}$ $6.834^{+0.0019}_{-0.0017}$				
power-law voigt1	voigt モデルの PhoIndex norm LineE σ	レフィッ keV eV	ト結果 $-2.15^{+0.22}_{-0.17}$ $(1.665^{+110}_{-0.22}) \times 10^{-5}$ $6.834^{+0.0019}_{-0.0017}$ $1.3^{+1.8}_{-1.3}$				
power-law voigt1	voigt $\forall \vec{\tau} \mathcal{N} \sigma$ PhoIndex norm LineE σ γ	レフィッ keV eV	ト結果 $-2.15^{+0.22}_{-0.17}$ $(1.665^{+110}_{-0.22}) \times 10^{-5}$ $6.834^{-0.0019}_{-0.017}$ $1.3^{+1.8}_{-1.3}$ $(6.9^{+2.6}_{-1.8}) \times 10^{-3}$				
power-law voigt1	voigt $\notin \vec{\tau} \mathcal{M} \mathcal{D}$ PhoIndex norm LineE σ γ norm	keV eV	$\begin{array}{c} \flat \mathrm{kfl} \\ \hline & -2.15 \substack{+0.22 \\ -0.17} \\ (1.665 \substack{-0.29 \\ -0.29}) \times 10^{-5} \\ \hline & 0.834 \substack{-0.0017 \\ -0.311} \\ \hline & 1.3 +1.8 \\ -1.3 \\ -1.5 \\ -1.5 \\ -1.5 \\ \hline & 1.5 \\ \hline &$				
power-law voigt1	voigt $\notin \vec{\tau} \mathcal{M} \sigma$ PhoIndex norm LineE σ γ norm eqw	keV keV	$\begin{array}{c} \flat \mathrm{shg} \\ -2.15^{+0.22}_{-0.17} \\ (1.665^{+110}_{-0.22}) \times 10^{-5} \\ 6.834^{+100}_{-0.22}) \times 10^{-5} \\ 1.3^{+1.8}_{-1.3} \\ (6.9^{+2.6}_{-1.3}) \times 10^{-3} \\ (1.65^{+0.55}_{-0.35}) \times 10^{-5} \\ (1.50^{-0.38}_{-0.38}) \times 10^{-2} \end{array}$				
power-law voigt1 voigt2	voigt モデルの PhoIndex norm LineE σ γ norm eqw LineE	keV keV keV	$\begin{array}{c} k \bar{k} \bar{k} \\ -2.15^{+0.22}_{-0.21} \times 10^{-5} \\ (1.665^{+1.02}_{-0.22}) \times 10^{-5} \\ 6.834^{-0.0017}_{-0.0017} \\ 1.3^{-1}_{-1.8} \\ (6.9^{+2.6}_{-1.8}) \times 10^{-5} \\ (1.69^{+2.6}_{-0.33}) \times 10^{-5} \\ (1.50^{+0.30}_{-0.0050}) \times 10^{-2} \\ 6.85341^{+0.0015}_{-0.00050} \end{array}$				
power-law voigt1 voigt2	voigt $\forall \vec{r} \neq \nu \sigma$ PhoIndex norm LineE σ γ norm eqw LineE eqw	keV keV keV keV	$\begin{array}{l} kfly \\ -2.15 \stackrel{+0.22}{-0.17} \\ (1.665 \stackrel{+1.0}{-0.22}) \times 10^{-5} \\ 6.83 \stackrel{+0.017}{-0.007} \\ 6.83 \stackrel{+0.017}{-0.0017} \\ (1.69 \stackrel{+2.6}{-0.23}) \times 10^{-3} \\ (1.69 \stackrel{+0.017}{-0.003}) \times 10^{-5} \\ (1.59 \stackrel{+0.017}{-0.003}) \times 10^{-2} \\ 6.83341 \stackrel{+0.0003}{-0.0009} \\ (3.04 \stackrel{+0.017}{-0.0009}) \times 10^{-2} \end{array}$				
power-law voigt1 voigt2	voigt $\forall \vec{r} \neq \lambda \sigma$ PhoIndex norm LineE σ γ norm eqw LineE eqw $\chi^2(dof)$	keV eV keV keV keV	$\begin{array}{l} k = \\ -2.15^{+0.27}_{-0.27} \\ (1.665^{-1.10}_{-1.20}) \times 10^{-5} \\ (1.665^{-1.10}_{-1.20}) \times 10^{-5} \\ (1.665^{-1.10}_{-1.30}) \times 10^{-3} \\ (6.9^{-1.80}_{-1.30}) \times 10^{-5} \\ (1.56^{+0.30}_{-0.30}) \times 10^{-5} \\ (1.56^{+0.30}_{-0.30}) \times 10^{-2} \\ (3.04^{+0.78}_{-0.730}) \times 10^{-2} \\ (3.46^{+0.78}_{-0.730}) \times 10^{-2} \\ (3.46^{+0.78}_{-0.730}) \times 10^{-2} \\ (3.46^{+0.78}_{-0.730}) \times 10^{-2} \\ \end{array}$				

3.3 ヘリウム様鉄輝線の解析





図 5: 鉄の Lyα を voigt モ デルでフィットさせたスペ クトル

図 6: 鉄の Hea を voigt モ デルでフィットさせたスペ クトル

続いて 6.55keV 付近の Hea の解析を行なったが、Lya と 同様に gaussian と voigt でデータの再現性は変わらなかっ た。また voigt のパラメータの決定精度が悪かったため、こ こでは gaussian の結果に基づいて述べる。Hea は電子が 2 個残っているため、Ly α に比べて様々な輝線が観測される。 6.52keVの位置では禁制線、6.55、6.57keVの位置では半禁 制線、6.59keVの位置では共鳴線がそれぞれ分離されてい る [5]。 σ は4.6eVと求まり、温度は12.5keVと得られたが、 Ly α の結果から推測すると量子力学的不確定性の広がりも 考慮すると12.5keVより低くなる可能性はある。この結果 は Ly α や制動放射と合わなかった。

表 2: 鉄の Heα のモデルフィット結果

モデル名	パラメータ	単位	ベストフィット値
power-law	PhoIndex		$2.3^{+3.0}_{-4.6}$
	norm		$(9.4^{+81}_{-5.0}) \times 10^{-2}$
gaussian1	LineE	keV	$6.50182^{+0.0012}_{-0.0019}$
	σ	eV	$4.56^{+0.16}_{-0.16}$
	norm		$(2.02^{+0.41}_{-0.43}) \times 10^{-5}$
	eqw	keV	$(9.0^{+1.8}_{-1.9}) \times 10^{-3}$
gaussian2	LineE	keV	$6.52390^{+0.00029}_{-0.00048}$
	norm		$(1.29^{+0.077}_{-0.078}) \times 10^{-4}$
	eqw	keV	$(6.30^{+0.37}_{-0.38}) \times 10^{-2}$
gaussian3	LineE	keV	$6.54115^{+0.00061}_{-0.00071}$
	norm		$(4.85^{+0.77}_{-0.69}) \times 10^{-5}$
	eqw	keV	$(2.24^{+0.36}_{-0.32}) \times 10^{-2}$
gaussian4	norm		$(9.13^{+0.83}_{-0.73}) \times 10^{-5}$
	eqw	keV	$(4.36^{+0.40}_{-0.35}) \times 10^{-2}$
gaussian5	LineE	keV	$6.56650^{+0.00081}_{-0.00066}$
	norm		$(7.18^{+0.69}_{-0.67}) \times 10^{-5}$
	eqw	keV	$(3.39^{+0.33}_{-0.32}) \times 10^{-2}$
gaussian6	LineE	keV	$6.58500^{+0.00021}_{-0.00025}$
	norm		$(2.64^{+0.10}_{-0.11}) \times 10^{-4}$
	eqw	keV	$0.1455^{+0.0050}_{-0.0062}$
	$\chi^2(dof)$		121(112)
	null-hypothesis		0.26

3.4 鉄以外の元素

鉄以外の Lyα の温度も gaussian モデルで求めた。これらを 制動放射で求めた温度と比較すると (図 7)、硫黄、アルゴ ン、カルシウムの Lyα は誤差の範囲で制動放射で求めた温 度と合っている。これらを voigt モデルで求めると温度は 下がる傾向になるだろう。



4 まとめ

voigt プロファイルを使用することによって gaussian に比 べて量子力学の観点から有意になることが予想されたが今 回はその結果が出なかった。2022 年度にはひとみのリカバ リーミッションとして計画されている XRISM の打ち上げ が予定されている。XRISM にはカロリーメータが再度搭載 され、銀河団の統計のより良いスペクトルが取得すること で、輝線プロファイルをさらに精緻に決定することが出来 ると期待される。

References

[4]

- [1] 小山勝二 X線で探る宇宙 培風館
 - 大橋隆哉・高橋忠幸 2019 年 天文月報 vol5、p274
 - 藤本龍一 2019 年 天文月報 vol7、p452
 - https://heasarc.gsfc.nasa.gov/xanadu/xspec/manual/Models.html 久保田あや 2021 年 分光研究
- [5] 久保田あや 2021 年 分光研究 [6] 天文学辞典 日本天文学編 https://astro-dic.jp