2011年度 P6

# すざくによる超新星残骸G349.07+0.2の観測

八隅真人

# 目 次

第1章	導入と実験の目的	<b>2</b>
第2章	観測と解析の準備	4
2.1	観測の概要	4
2.2	解析の準備	4
第3章	解析	9
3.1	電離平衡かどうかの同定	9
	3.1.1 電子温度と電離温度の決定	9
	3.1.2 非熱的成分の検証	11
3.2	NEI モデルでのフィッティング	14
	3.2.1 電子温度の決定	14
	3.2.2 NEI モデル一成分でのフィッティング	15
	3.2.3 NEI モデル二成分でのフィッティング	17
	3.2.4 Si のアバンダンスの再検証	20
	3.2.5 解析で得られた G349.7+0.2 の性質	22
第4章	結論	<b>24</b>
第5章	謝辞	<b>25</b>

# 第1章 導入と実験の目的

超新星残骸 G349.7+0.2 は、天の川銀河内で発見された中でも最大級の 明るさを誇る SNR である。衛星 CHANDRA の観測によると、地球から の距離は 22kpc であり、銀河中心に近い方向にあるため、その距離から、 地球から見て銀河中心より向こう側にあることが分かる。

また、超新星爆発のエネルギーは、 $1.3 \times 10^{50}$ erg で、年齢は 3500 年、 X 線を出す物質の質量は 176 $M_{\odot}$ 、X 線の光度は、 $3.7 \times 10^{37}$ erg/s (0.5-10.0keV)、衝撃波の速度は 710km/s となっている。(Lazendic et al. 2005)。 さらに、Frail et al. 1996 によると、OH メーザーの観測から、SNR の衝 撃波は動系方向に秒速 16km の速度でもって拡がっていて、濃い分子雲と 相互作用していることが知られている。



図 1.1: CHANDRA による X 線イメージ (等高線は分子雲を表す)

なお、Lazendicが衛星 CHANDRA のデータを解析した結果、G349.7+0.2 は低温側が主の CIE 成分 (VRAYMOND) と高温側が主の NEI 成分 (VP-SHOCK) の二つのモデルの足し合わせでスペクトルが再現されることが 分かった。

それによると、各元素がソーラーアバンダンスに固定された低温側の CIE 成分は、電子温度が 0.76 keV であって、比較的電離平衡に達するこ とのできる星間物質起源であると示されている。また、高温側の NEI 成 分は、1.44keV の電子温度を持ち、Si のアバンダンスが 2.1<sup>+0.2</sup>(他の元 素はソーラーアバンダンスに元から固定されている)と高い値を示し、こ の成分は、比較的電離平衡に時間がかかる密度の薄い ejecta 起源である と示されている。



図 1.2: Lazendic によるフィット結果 (破線:NEI, 点線:CIE)

しかしながら、Lazendicのフィットした上の図を見てみると、Si付近は NEI 成分ではなく、CIE 成分がスペクトルの主を占めているために、不 定性が大きい。よって、ここで、きちんと Siのアバンダンスを検証する 必要がある。

以上より、今回の実験では、衛星すざくによって新たに得られた、G349.7+0.2 のデータを用いて、スペクトルの形を決定し、Siを含め各元素のアバンダ ンスを求めることが目的である。

# 第2章 観測と解析の準備

### 2.1 観測の概要

観測に用いたすざく衛星の CCD は XIS(X-ray Imaging Spectrometer) といい、高エネルギー側で高い検出効率を誇る表面照射型の XIS0,3 と低 エネルギー側で高い検出効率を誇る裏面照射型の XIS1 の二種類に分けら れる。今回は、XIS0 と XIS3 を観測に用いた。

XISの主な性質としては、視野が17'8×17'8、エネルギー帯域は0.2-12.0 keV、有効画素数1024×1024、1画素のサイズが24µm×24µm、エネ ルギー分解能は6 keV付近で130 eV となっている。

なお、解析に用いたデータの観測日は、2011年の9月29日から10月4日までで、露出時間は160ksである。



図 2.1: すざく衛星に搭載された XIS

### 2.2 解析の準備

解析前の準備として、以下のことを順に行った。解析には、解析ソフト XSPECを使用した。

1. xisrmfgen というコマンドを用いてレスポンスファイルを作り、それを

読み込むことで、生データのチャンネル数をエネルギー (keV) と対応させた。

2. 天体からの X 線のフラックスを求めるには、検出器の正確な有効面積 が必要となるため、xissimarfgen というコマンドを用いて arf ファイルを 作り解析の際に読み込んだ。

3. コマンド xisnxbgen を用いて、データベース CALDB から、検出器由 来の NXB(none Xray background) を抽出し、コマンド mathpha を用い て、生のデータから差し引いた。下図に、黒色の XIS3 の生のデータから、 赤色の NXB を差し引いたスペクトルを緑色で示す。



図 2.2: XIS3 の NXB を引いたスペクトル

4. コマンド mathpha を用いて、中心のソース領域から、周囲のバック グランド領域のデータを差し引くことで、X 線バックグラウンドを除去 した。

以下の図が、XIS3のX線イメージで、中心に明るく光っているのが SNRである。内円の中の領域がソース領域で、それより外側で、外円よ り内側の領域がバックグラウンド領域である。

また、XIS3のX線バックグラウンドを除去したスペクトルも下図に示してある。黒、赤、緑のスペクトルがそれぞれ、ソース領域、バックグラ

ウンド領域、ソース領域とバックグラウンド領域の差のスペクトルを表す。



図 2.3: XIS3 の X 線イメージ (内円:ソース領域, 外円:バックグラウンド 領域)



図 2.4: XIS3 の X 線バックグラウンドを除去したスペクトル (黒:ソース 領域,赤:バックグラウンド領域,緑:黒と赤の差分)

5. 統計数を良くするために mathpha を用いて、XIS0 と XIS3 のデータ を以下の図のように足し合わせた。



図 2.5: XIS0 と XIS3 を合わせたスペクトル (赤:XIS0, 緑:XIS3, 黒:赤と黒の和)

6. grppha というコマンドを用いてビンまとめを行った。

### 第3章 解析

### 3.1 電離平衡かどうかの同定

始めに、プラズマが電離平衡になっているかを知るために、そのために 必要な、電子温度と電離温度を求める作業を行った。

#### 3.1.1 電子温度と電離温度の決定

まず、電子温度を求めるために、決定精度のよい鉄輝線の周りでフィットを行った。用いたモデルは、星間吸収×(制動放射モデル+Fe輝線+Ni 輝線)(wabs\*(bremss+gauss+gauss))である。

なお、注目する天体と検出器の間にどれだけの量の X 線吸収物質があるかを表す wabs のパラメータ nH は、Lazendic et al. 2005 が解析した結果の  $nH = 7.1 \times 10^{22}$  cm<sup>-2</sup> の値に固定してフィットを行った。



図 3.1: Fe の周りでのフィッティング (5.0-11.0keV)

上図が、フィッティングしたグラフである。以下に得られた結果を示す。

$T_e$	$1.44^{+0.07}_{-0.06} \text{ keV}$
$E({ m Fe})$	$6.617^{+0.007}_{-0.006}~{\rm keV}$
$E(\mathrm{Ni})$	$7.725^{+0.056}_{-0.061} \rm \; keV$
reduced chi-squared	0.903
null hypothesis probability	0.766

表 3.1: Feの周りでのフィット結果

次に、電離平衡モデル VAPEC を用いてシミュレーションすることで、 電子温度に対する Fe 輝線の中心エネルギーを示すグラフを作成した。そ れが以下のグラフである。



図 3.2: 電子温度に対する Fe 輝線の中心エネルギー

先のフィット結果より、電子温度は 1.44keV と分かったので、もしプラ ズマが電離平衡に達しているなら、このグラフから、Fe 輝線の中心エネ ルギーは、 $E(\text{Fe}) = 6.652^{+0.002}_{-0.002}$  keV となるはずである。しかしながら、 この値と観測値 ( $E(\text{Fe}) = 6.617^{+0.007}_{-0.006}$ keV) にはずれが生じてしまってい る。

このずれの原因としては

(1) 先に Fe 輝線の周辺でフィットを行った際に、非熱的成分を含めてい

なかったために、電子温度が高く見積もられている。

(2) プラズマが電離非平衡になっている。この二つが考えられる。 以下にまず、(1) の非熱的成分の検証を行う。

#### 3.1.2 非熱的成分の検証

Fe 輝線の周りで、非熱的成分のモデル powerlaw を含めた以下のモデル でフィットした。

モデル:星間吸収 ×(非熱的成分のフラックス+電離非平衡プラズマの フラックス) (wabs\*(powerlaw+vnei))

なお、powerlawのベキとして典型的な SN1006 の値、2.73 を用い、Fe と Ni 以外の元素のアバンダンスは1 に固定した。



図 3.3: 非熱的成分を入れたフィッティング (5.0-11.0keV)

上図の緑の線が、非熱的成分のフラックスである。結果、以下の表が得られた。

nH	$7.1 \times 10^{22} \text{ cm}^{-2}$
powerlaw $\mathcal{O}$ norm	$7.7^{+8.2}_{-7.7} \times 10^{-4} \text{ cm}^{-5}$
$T_e$	$1.23^{+0.16}_{-0.10} \text{ keV}$
Fe	0.54
Ni	4.59
Tau	$6.71 \times 10^{11} \text{ s/cm}^3$
vnei $\mathcal{O}$ norm	$0.123 \ {\rm cm}^{-5}$
reduced chi-squared	0.874
null hypothesis probability	0.838

表 3.2: 非熱的成分を含めたフィットの結果

最後に、norm の値を今求めた上限値 (=  $1.592 \times 10^{-3}$  cm<sup>-5</sup>) が分かっ たので、その値で固定して、フィットした。用いたモデルは先程と同じ、 星間吸収 ×(非熱的成分のフラックス+電離非平衡プラズマのフラックス) (wabs\*(powerlaw+vnei) である。以下がその結果である。



図 3.4: powerlaw の norm 上限値で固定したときのフィッティング (5.0-11.0keV)

nH	$7.1 \times 10^{22} \text{ cm}^{-2}$ (固定)
powerlaw $\mathcal{O}$ norm	$1.592 \times 10^{-3} \text{ cm}^{-5}$ (固定)
$T_e$	1.14  keV
Fe	0.64
Ni	6.10
Tau	$6.67 \times 10^{11} \text{ s/cm}^3$
vnei $\mathcal{O}$ norm	$0.14 {\rm ~cm^{-5}}$
reduced chi-squared	0.889
null hypothesis probability	0.806

表 3.3: powerlaw の norm 上限値で固定したときのフィッティング結果

また、このエネルギー領域においての、全体のフラックスは、2.0889×10<sup>-5</sup>photons で、powerlaw のフラックスが、0.3430×10<sup>-5</sup>photons であると分かった。この二つの比より、非熱的成分の全体における寄与は最大でも $\frac{0.3430\times10^{-5}}{2.0889\times10^{-5}} = 16.4$ %しかないことが分かる。

以上より、結局、電子温度と電離温度とのずれは、(2) プラズマが電離 非平衡になっているためであると分かった。

### 3.2 NEIモデルでのフィッティング

#### 3.2.1 電子温度の決定

前節で、プラズマが電離非平衡であると分かったので、これから、NEI モデルを用いてフィッティングをしていく。

まず、温度を求めるために、決定精度のよい Fe の周り (5.0-11.0keV) で、 フィッティングした。用いたモデルは、星間吸収 ×NEI モデル (wabs\*vnei) である。

なお、FeとNi以外の元素のアバンダンスは1に固定した。 結果、以下の値を得ることができた。

nH	$7.1 \times 10^{22} \text{ cm}^{-2}$ (固定)
$T_e$	$1.38^{+0.05}_{-0.10} \text{ keV}$
Fe	$0.48\substack{+0.04\\-0.04}$
Ni	$3.51^{+1.94}_{-1.61}$
Tau	$3.94^{+0.31}_{-0.82} \times 10^{11} \text{ s} \cdot \text{cm}^{-3}$
reduced chi-squared	0.881
null hypothesis probability	0.822

表 3.4: Feの周りの NEI モデルフィット結果



図 3.5: Feの周りでの NEI モデルフィッティング (5.0-11.0 keV)

### 3.2.2 NEI モデルー成分でのフィッティング

先のフィッティング結果より、電子温度が 1.38 keV であることが分かった。次は、これを全エネルギー範囲 (0.9-11.0 keV) まで広げても、スペクトルがうまく再現できるかどうかを試してみた。用いたモデルは、星間吸収×NEI モデル (wabs\*vnei) である。結果、以下を得ることができた。



図 3.6: NEI モデルでのフィッティング (0.9-11.0 keV)

nH	$5.50^{+0.06}_{-0.05} \times 10^{22} \text{ cm}^{-2}$
$T_e$	1.38 keV(固定)
Mg	$0.29^{+0.07}_{-0.10}$
Si	$0.65_{-0.03}^{+0.02}$
S	$0.70\substack{+0.03\\-0.01}$
Ar	$0.75\substack{+0.05\\-0.05}$
Ca	$0.58\substack{+0.07\\-0.07}$
Fe	$0.45_{-0.03}^{+0.02}$
Ni	$2.01 \times 10^{-5+0.82}_{-2.01 \times 10^{-5}}$
Tau	$2.60 \times 10^{11} \text{ s} \cdot \text{cm}^{-3}$
norm	$0.111^{+0.001}_{-0.001} \ \mathrm{cm}^{-5}$
reduced chi-squared	1.911
null hypothesis probability	$1.666 \times 10^{-25}$

表 3.5: NEI モデルでのフィット結果

結果、各元素のアバンダンスは1より小さくなっていることが分かった が、一自由度当りの $\chi^2$ の値が1.91と大きいので、次は、1.38keVの温度 を持つ NEI 成分を高温側成分として、それに、電子温度をフリーパラメー タにした低温側の NEI 成分を足して、二つの NEI 成分でフィッティング を行う。

#### 3.2.3 NEI モデル二成分でのフィッティング

用いたモデルは、星間吸収×二つの NEI 成分 (wabs\*(vnei+vnei)) であ り、アバンダンスは、NEI モデル二成分で共通の値にした。 結果、以下を得ることができた。



図 3.7: NEI 二成分でのフィッテイング (0.9-11.0 keV)

nH	$6.62^{+0.18}_{-0.14} \times 10^{22} \text{ cm}^{-2}$
$T_e$ (高温側)	1.38 keV(固定)
$T_e$ (低温側)	$0.84^{+0.05}_{-0.10} \text{ keV}$
Mg	$1.89^{+0.30}_{-0.41}$
Si	$0.98\substack{+0.12 \\ -0.09}$
$\mathbf{S}$	$0.80^{+0.05}_{-0.05}$
Ar	$0.70^{+0.07}_{-0.07}$
Ca	$0.62^{+0.09}_{-0.09}$
Fe	$0.53\substack{+0.05 \\ -0.04}$
Ni	$4.28^{+1.80}_{-1.62}$
Tau(高温側)	$6.19 \times 10^{11} \text{ s} \cdot \text{cm}^{-3}$
Tau(低温側)	$3.85 \times 10^{11} \text{ s} \cdot \text{cm}^{-3}$
norm(高温側)	$0.073^{+0.007}_{-0.007} \ \mathrm{cm}^{-5}$
norm(低温側)	$0.130^{+0.031}_{-0.015} \ \mathrm{cm}^{-5}$
reduced chi-squared	1.258
null hypothesis probability	$3.174 \times 10^{-4}$

表 3.6: NEI 二成分でのフィット結果

フィッティングの結果、一自由度当りの $\chi^2$ の値は 1.91 から 1.26 に改善し、データとフィットの残差を見ても、上手くフィットできたことが確認できた。各元素のアバンダンスは以下の図に示すように、全体的に 1 よりも小さくなっていることが分かった。



図 3.8: 各元素のアバンダンス

なお、Niのアバンダンス値は 4.28 と大きな値になってしまっている。 しかしながら、これは、NEI プラズマを記述するモデル vnei に Fe の K<sub>β</sub> 輝線が含まれていないために、それと同じくらいのエネルギーを持つ、Ni のアバンダンス値が出てきてしまっている。このことから、Niの大きな値 については信頼性に欠けるため、それを考察することはここではしない。

#### 3.2.4 Siのアバンダンスの再検証

これまでの結果より、Siのアバンダンスを検証することを今回の実験目 的の一つに掲げていたが、その値は結局1より高い値を示すとは言えない ことが分かった。

しかしながら、正確を期するために、Lazendic et al. 2005 と同じ条件 でフィットを行い Si のアバンダンスを以下に再検証する。

Lazendic が用いたモデル星間吸収 × (CIE 成分+ NEI 成分) (wabs\*(vraymond+vpshock) を用いて、さらに、Lazendic が得た、以下 の条件で固定してフィッティングを行った。

表 3.7: フィッテイングで固定した値

nH	$7.1 \times 10^{22} \text{ cm}^{-2}$
$T_e(\text{CIE})$	$0.76 \ \mathrm{keV}$
$T_e(\text{NEI})$	1.44  keV
Si	2.1
Tau	$4.5\times10^{11}~{\rm s\cdot cm^{-3}}$

フィッティングのスペクトルと得ることができた値を以下に示す。



図 3.9: Lazendic の条件下でのフィッティング (0.9-11.0keV)

表 3.8: Lazendic の条件下でのフィッティング結果

vraymond $\mathcal{O}$ norm	$0.167 \ {\rm cm}^{-5}$
$vpshock \mathcal{O} norm$	$0.064 \ {\rm cm}^{-5}$
reduced chi-squared	3.943
null hypothesis probability	$2.467 \times 10^{-144}$

スペクトルの図を見ると分かる通り、低温側でずれが大くなり、一自由 度当りの  $\chi^2$  値 (=3.943) が大きく、上手くフィットすることができなかっ た。結局、論文における Si の大きな値は、モデルの依存性によって生じ たことが分かった。

#### 3.2.5 解析で得られた G349.7+0.2 の性質

最後に、解析で得られた、G349.7+0.2の性質を以下に記述する。なお、 SNR の形状は半径 r = 6.4 pc (地球から SNR までの距離 D(= 22 kpc) or1')の球としている。

衝撃波の温度  $kT_{sh}$  は、低温側の成分の温度  $kT_s$  と、 $kT_{sh} = 0.78 \times kT_s$  (1) の関係がある。また、衝撃波の速度  $V_{sh}$  は、 $kT_s$  と、 $V_{sh} = (16kT_{sh}/3\mu m_H)^{\frac{1}{2}}$ (2) ( $\mu$  は平均原子質量で  $\mu = 0.604$ ,  $m_H$  は水素原子の質量)の関係がある。

よって、(1)(2) より、先の解析から、 $kT_s = 0.76$  keV と求められているので、 $V_{sh} = 862$ km/s となる。

また、爆発後の年齢tは、 $V_{sh}$ との間に、 $t = 0.4r/V_{sh}$ の関係があるので、 t = 2900 yr と求められる。

さらに、SNR の密度を n とすると、解析中に出てきた norm の値とは、 norm =  $\frac{10^{-14}}{4 \pi D^2} \times n^2 V$ の関係があるので、norm の値として、NEI モデル 一成分でフィットしたときの値 (norm = 0.111 cm<sup>-5</sup>)を用いると、n = 3.17 pcc と求められる。

爆発の全エネルギー E は、 $E = 4.6 \times 10^{-25} (n_s r_{sh}^5 / t^2)$  として求められるので、上で求められた値を用いて、 $E = 1.39 \times 10^{50}$  erg となる。

さらに、SNRの光度*L*は、フラックス*f*を用いて、 $L = f \times 4\pi D^2$ と表せる。 *f*の値として、0.9-11.0keVまでのフラックスは、1.3061×10<sup>-11</sup> erg·s/cm<sup>2</sup> と求められたので、以上より、 $L = 7.55 \times 10^{37} \text{ erg/s} となる。$ 

SNR の質量 *M* は *M* =  $nm_H \times 4/3\pi r^3$  = 160*M*<sub>☉</sub> となる。これより、 SNR の質量が、星本来が持っている質量がよりも非常に大きくなるので、 SNR のプラズマのほとんどが、かき集められた星間物質によって占めら れるていることが分かる。また、この SNR は地球から見て、銀河系中心 より離れる側にあるので、今回の研究ではその領域のアバンダンスを計測 したことになる。

# 第4章 結論

SNR のプラズマは電離非平衡となっていることが分かり、全体のスペクトルは NEI モデル2成分で上手く再現された。

Lazendic et al.2005 で主張される、Siの高いアバンダンスは否定された。 各元素の詳細なアバンダンスを得ることができ、それらは、銀河系の向 こう側のものであると言える。また、全体的にアバンダンスは低い値を示 すことが分かった。

# 第5章 謝辞

この課題研究を進めるにあたり、鶴先生、身内先生をはじめ、多くの宇 宙線研究室の方々にお世話になりました。とくに、信川さん、大西さんの お二人には、丁寧に親身になって指導して頂き、また、ときに私がする的 外れな質問にも辛抱強く答えて頂き、心から感謝しております。周りの人 から見れば、たいして進んでいないのかもしれませんが、自分一人でやっ ていたのでは、絶対にここまで進みませんでした。本当に有難うございま した。