# 「すざく」が暴いた激動の過去 ~超新星残骸における 再結合プラズマの発見~



小澤

山口

## 小澤 碧<sup>1</sup>•山 口 弘 悦<sup>2</sup>

〈<sup>1</sup>京都大学大学院 理学研究科 〒606-8502 京都市左京区北白川追分町〉 〈<sup>2</sup>理化学研究所 仁科加速器研究センター 〒351-0198 埼玉県和光市広沢 2-1〉 e-mail: <sup>1</sup>midori@cr.scphys.kyoto-u.ac.jp, <sup>2</sup>hiroya@crab.riken.jp

超新星残骸のプラズマでは、衝撃波が通過した直後は原子(イオン)の電離の度合いが低い. そ の後、自由電子がイオンに衝突することにより徐々に電離が進んでいくが、プラズマ密度が低いた めに電離平衡(電離と再結合の頻度が釣り合う状態)に達するまでには数万年以上の歳月がかかる. このことから、ほぼすべての超新星残骸においてプラズマは電離が再結合よりも優勢な状態にあ る、というのが今までの常識であった. ところが私たちは X 線衛星「すざく」を用いた観測によっ て、複数の超新星残骸から異常に強い再結合 X 線を発見した. これはプラズマが再結合のほうが電 離より優勢な、常識破りの状態であることを示す証拠である. 本稿ではこれらの観測成果を紹介す るとともに、不可思議なプラズマ状態の形成メカニズムに迫りたい.

### 1. はじめに

夜空に突如明るい星が輝きだすという天文現象 が、貴賤問わず古来より人々の関心をひいたであ ろうことは想像に難くない.この突発現象は、不 吉の予兆としてとらえられることが多かったよう である.わが国でも、鎌倉時代の歌人である藤原 定家が、「当時の如きは客星の条不審なし」(今の ようなご時世では客星が出現しても不思議ではな い)と残している<sup>\*1</sup>.客星を、その出現後に起こっ た記録的な飢饉の前兆とみなしたのだろう.

正体不明ゆえに古人に畏怖の念を抱かせた客星 のうちのいくつかの素性は,星がその生涯を終え る際の爆発現象(超新星)であることが今ではわ かっている.この超新星爆発が起きると,元の星 を構成していた物質(爆発噴出物)は星間空間へ と超音速で飛び散り,周囲の星間物質とぶつかる ことによって強烈な衝撃波を形成する<sup>1)</sup>.衝撃波 は爆発噴出物や星間物質を圧縮・加熱して高温の 電離気体(プラズマ)を産みだし,宇宙空間に爆 発の痕跡を残す.これが超新星残骸である.

超新星爆発は宇宙で元素を合成し、大量のエネ ルギーを宇宙空間へと放出する現場でもある.数 百~数千歳の超新星残骸は、爆発の運動エネル ギーを熱エネルギーに転化することによりX線 で明るく輝き、爆発や親星の情報を提供してくれ る.これらは宇宙の歴史をひも解くうえで重要な 素材となる.

超新星残骸の衝撃波では宇宙線の加速が行われ ることもよく知られており、電波からガンマ線に 及ぶ広い波長域で高エネルギー粒子からの放射が 観測される.最近ではフェルミ衛星の活躍<sup>2)</sup>など

\*1 客星の正体は,超新星,彗星,新星(白色矮星表面に降り積もったガスが核融合爆発を起こしたもの)のいずれかで あると考えられている.

もあって,このような宇宙線加速の研究がますま す盛んである.

本稿では、軟X線帯域(0.1-10キロ電子ボル ト)で観測される、超新星残骸の熱的なプラズマ をあつかう、「熱的」とは、構成粒子のもつミクロ な運動速度がマクスウェル・ボルツマンの分布則 に従うことを意味し、私たちの周りにある空気と 似たような状態である.ただし、地上と比べては るかに希薄な宇宙空間では、粒子同士の衝突が極 めて起こりにくい. そのため, 低密度極限ならで はの非平衡現象が観測される. 今回紹介する観測 成果も、このような「非平衡プラズマ」に関する ものである. あらかじめ断っておくと、本稿の内 容には若干マニアックなフシがある。しかしなが らこの観測結果は、過去20年以上も受け入れら れてきた超新星残骸の進化に関する「常識」を大 きく覆したものであることを, 最初に強調してお きたい.

## 2. 電子温度と電離温度

超新星残骸の話に入る前に、ここでは二つの特 徴的な温度の概念について触れる.一つ目は、電 子同士が熱平衡にあるときに定義できる「電子温 度」である.これは電子の熱運動エネルギーに相 当する.

もう一つは、原子のイオン化度合いにより定め られる温度であり、「電離温度」と呼ばれる.プラ ズマ中では、自由電子は陽イオンにぶつかると、 束縛された別の電子を引きはがす(電離).一方 で、自由電子が再び陽イオンにつかまる過程も存 在する(再結合).プラズマ中の原子は電離と再結 合の頻度が釣り合うところで電離平衡に落ち着 く.例として、図1にケイ素(a)と鉄(b)の、プ ラズマ温度とイオン化度合いの関係を示す<sup>3)</sup>.高 温のプラズマほど高階電離した(束縛電子数の少 ない)イオンが増えていくのがおわかりいただけ ると思う.例えばケイ素の完全電離イオンと水素 状イオンの存在比がほぼ1:1であれば、図1(a)



図1 プラズマの温度とイオン化度合いの関係. グ ラフは右側から順に,完全電離イオン,水素 状イオン(束縛電子一つ),ヘリウム状イオ ン(束縛電子二つ),…を表している.



図2 制動放射と特性 X 線の放射過程(上)と, そのスペクトルの特徴(下).

からそのプラズマの電離温度はおよそ 1,500 万度 となる.

これら二つの温度は、どうすれば観測から求め られるだろうか. プラズマ中の自由電子は、陽イ オンが作る電場によってときどきその進行方向を 曲げられる. これは電荷の加速度運動なので、電 磁波が放射されることになる(制動放射:図2). そ

のスペクトルは連続的な光子分布を示し,電子温 度が高いほど高いエネルギーまで伸びる.例えば 電子温度が2,000万度のプラズマであれば,スペ クトルは2キロ電子ボルト付近までほぼべき状に 続き,それより高いエネルギーでは指数関数的に 光子数が減少する(自由電子の運動エネルギーの 一部しか,光子のエネルギーになれないためであ る).つまり,観測される制動放射スペクトルの曲 がり方を調べれば,電子温度を正確に測定できる.

一方, プラズマ中の陽イオンは自由電子がぶつか ると励起状態となり,特性 X 線を放射する(図 2). このエネルギーは,元素ごと,さらには電離状態ご とに異なるので,原理的には各輝線の強さからさま ざまなイオンの存在量を独立に知ることができ る\*<sup>2</sup>. つまり,観測で元素のイオン化度合いがわか れば,図1から電離温度を求めることができる.

天文学の対象の多く,例えば近傍の星生成領域 や天の川銀河中心,あるいは遠方の銀河や銀河団 などのプラズマでは,たいていの場合,上述の二 つの温度が一致することが観測的に確認されてい る.つまり,これらは電離平衡状態にある.とこ ろが,宇宙に存在するプラズマすべてが平衡状態 にあるわけではない.プラズマが電離平衡に達す るにはそれなりの時間を要するので,二つの温度 が一致しないケースも存在しうるのだ.その代表 例が,超新星残骸である.

# 超新星残骸の電離非平衡プラズマ ~今までの常識~

超新星爆発が起こった直後,星の内部を通過す る衝撃波によって爆発噴出物は一度はほぼ完全に 電離する.しかしながら,この段階では密度が高 いので,電離したイオンはすぐに再結合してしま う.その後,衝撃波が爆発噴出物や星間物質を加



図3 通常の超新星残骸におけるプラズマ温度の時間変化.電離温度は長い時間をかけて電子温度に追いつき、やがては両者とも断熱膨張や放射冷却によって冷えていく.



図4 「すざく」によるティコの超新星残骸のスペ クトル(グレー)と、温度2,000万度の電離 平衡プラズマのシミュレーションスペクトル (黒).

熱し,高温になった電子の衝突によってイオンの 電離が進む(図3).

超新星残骸の典型的なプラズマ密度(1個/cm<sup>3</sup>) と温度(1,000万度)を仮定すると,電子同士が熱 平衡に達するには数百年かかる.一方で,イオン が電離平衡に達するには数万年もの時間を必要と する<sup>5)</sup>.つまり,ほとんどの(数千歳以下の)超新 星残骸では,まだ電離平衡に達していないことが 予想される.

具体例として,有名なティコ・ブラーエの超新 星残骸のスペクトルを図4に示す.図中に見られ

<sup>\*2</sup> 実際には検出器のエネルギー分解能に限界があるため、すべての輝線が分離できないことも多い(図4の鉄輝線がその一例).ただし、その場合も輝線の重心エネルギーから支配的なイオン化度合いを調べられるので、電離温度を決定できる.なお、本章で示した温度の概念や名称は、天文学に限らずプラズマ物理学分野においても、一般的に用いられている<sup>4</sup>.

る強いピークは,鉄イオンからの輝線である. ティコの超新星残骸の電子温度は、少なくとも 2.000万度以上であることが知られている<sup>0</sup>ので、 比較のため 2.000 万度の電離平衡プラズマのモデ ルスペクトルを黒で示した. データ点のピーク が、モデルと比べて低いエネルギーに出ているこ とにお気づきいただけると思う. 図1(b) からわ かるように、2,000万度の電離平衡プラズマでは 80%以上の鉄はリチウム状かヘリウム状まで電離 する.一方,ティコの残骸中の鉄は、ピークの中 心値(6.45 キロ電子ボルト)から、ケイ素状~ネ オン状までしか電離していないことがわかる.電 離平衡プラズマ中で鉄がこのような電離状態を示 すのは、温度が約400万度のときである、つまり、 ティコの超新星残骸の電離温度は電子温度の5分 の1程度しかない.

このようなプラズマは、慣例的に「電離非平衡 プラズマ」と呼ばれているが、非平衡は非平衡で も電離のほうが再結合よりも高い頻度で起こって いる状態なので、本稿では「電離優勢プラズマ」と 呼ぶことにする(図5).電離優勢状態はティコの 超新星残骸だけでなく、約1,000年前に爆発した SN1006<sup>7)</sup>、さらには10,000年以上前に爆発したは くちょう座ループ<sup>8)</sup>でも成り立つことが確認され ている.したがって、実質的にほぼすべての超新



図5 熱的なプラズマの三つの状態.現在までに見 つかっているほぼすべての超新星残骸は電離 優勢状態であった.

星残骸が電離優勢プラズマを伴うというのが,今 までの常識であった.

# 4. 「あすか」が見つけた再結合 プラズマの片鱗

もし前章の例とは逆に,電離温度が電子温度よ りも高ければ,何が起こるだろうか? プラズマ は平衡状態へと向かうため,電離よりも再結合の 頻度が高くなる.このような非平衡プラズマは 「再結合優勢プラズマ」,あるいは単に「再結合プ ラズマ」と呼ばれる(図5;過電離プラズマと呼ば れることもある).宇宙における再結合プラズマ は,強いX線源を伴う連星系<sup>90</sup>や,ウォルフ・ラ イェ星<sup>10</sup>,惑星状星雲<sup>11)</sup>の周辺など,極めて局所 的な範囲内では観測されているが,超新星残骸の ような空間スケールの大きい天体においては今ま で認められてこなかった.

このようななか, 数少ないながらも例外的な観 測事例が存在する. 1993 年から 2001 年まで稼働 した X 線天文衛星「あすか」は、それまでの衛星 をはるかにしのぐエネルギー分解能を誇り、2-10 キロ電子ボルトの帯域における撮像分光を初めて 可能にした、これらの優れた性能がもたらした成 果の中に、 超新星残骸 W49B と IC 443 の観測が ある<sup>12), 13)</sup>. この二つの天体が,再結合プラズマを 伴う可能性が指摘されたのである. 例えば W49B では、制動放射スペクトルから測定された電子温 度は約2,000万度であった. 電離平衡プラズマで あれば、この温度では大半の鉄はヘリウム状まで しか電離できず,水素状のイオンは鉄全体の 0.3%にも満たない(図1(b)).ところが「あすか」 のスペクトルは、この予想よりも強い水素状鉄イ オンの輝線放射を示した. これは、プラズマが再 結合状態にあることを暗示している.

先述のように超新星残骸がたどる通常の進化過 程では,再結合プラズマは生じえない.「あすか」 の観測結果が真実であれば,超新星残骸の進化に 対するインパクトは極めて大きい.しかしなが

ら,世界中の多くの研究者からは,この結果に対 する疑問の声が数多くあがっていた。例えば、欧 州の研究グループが XMM-Newton 衛星を使い, 上 記と同じ方法で測定を行ったところ、 W49B. IC 443のいずれにおいても電子温度と電離温度は誤 差の範囲内で一致したと報告している14),15). さら には「温度の異なる複数のプラズマがたまたま視 線方向に重なっているだけでは?」という反論も 少なからず存在した. つまり W49B について極端 な状況でたとえると、2,000万度の電離平衡プラズ マと、水素状鉄イオンだけを多量に含むような(す なわち温度の高い)別の平衡プラズマが共存し,電 離温度の高い一つのプラズマがあるかのように錯 覚しているだけではないか、という主張である. そ のような状況が物理的に成立しうるかどうかはさ ておき、この「多成分プラズマ説」を否定できる十 分な証拠を持ち合わせていなかったのも事実であ る. これまでの温度診断方法では、3次元的に空間 分解したスペクトルでも取りださない限り、再結 合プラズマの実証は極めて困難だったと言える.

## 5. 「すざく」がもたらした決定打

このような膠着状態を打開したのが, 2005 年に 打ち上げられた X 線天文衛星「すざく」である. 「すざく」に搭載されている X 線 CCD は, 大きな 有効面積と高いエネルギー分解能, 低く安定した バックグラウンドレベルを特長としており, 輝線 などのスペクトル構造をもつ広がった天体(まさ に超新星残骸!)の観測にうってつけである. こ れらの特性を活かし, 私たちは「あすか」がしっ ぽをつかみかけた W49B と IC 443 の再結合プラ ズマの存在を, 疑う余地のない証拠をもって決定 づけた. 以下でそれぞれの結果を紹介する.

#### 5.1 W49B<sup>16)</sup>

わし座の方向に位置する超新星残骸 W49B. 年 齢は 1,000 年程度と言われているが, 定かではな い. ジェット状に爆発したような著しく非対称な 姿から, ガンマ線バーストの残骸であるという



図6 電子温度・電離温度がそれぞれ2,000万度と 2,900万度のとき(青)と,ともに2,000万 度のとき(黒)に期待されるシミュレーショ ンスペクトル.縦軸は見やすさのためずらし てある.

説<sup>17)</sup>も存在するが,明確な証拠があるわけでもない.謎が多い天体である.

もしこの天体に再結合プラズマが存在すれば, どのようなスペクトルが期待されるだろうか? 図6に,「あすか」で求められた温度のプラズマか ら放射されるモデルを青で示す.また,同じ電子 温度の電離平衡プラズマモデルも黒で示した.両 者を見比べて気づくのが,前者のみでひときわ目 立つ9キロ電子ボルト付近のエッジ構造である. これは,水素状まで電離した鉄イオンが自由電子 をとらえる際に放出される「放射性再結合連続 X 線」に起因する. 英語名の Radiative Recombination Continuum から頭文字を取って "RRC" と呼 ばれるのが一般的なので,以後このように書く.

放射性再結合は光電効果の逆過程なので,放射 される光子のエネルギーは,つかまる電子の運動 エネルギーとイオン化エネルギーの和である.し たがって RRC のスペクトルは,イオン化エネル ギーで立ち上がり,これより高エネルギー側で指 数関数的に強度が下がる形になる.電子温度が高 いプラズマほど運動エネルギーの大きい電子が多 く存在するので,スペクトルの傾きは電子温度に 依存する.再結合過程は電子温度が低いほど起こ

天文月報 2011年2月



図7 「すざく」による W49Bの X 線画像(1.5-7 キロ電子ボルト).カラーは表紙図参照.東 西(図では左右)に伸びた著しく非対称な姿 をしていることがわかる.

りやすくなるため(トロい電子ほどつかまりやす い),図に示されたような強い RRC は電離度の高 いイオンと温度の低い電子が共存しない限り観測 されない.したがって RRC が検出されれば,先 述の「多成分プラズマ説」は完全に排除できる.

私たちは「すざく」を用いて, W49B を約 30 時 間観測した。得られたX線画像を図7に、スペク トルを図8に示す.スペクトルはCCDのエネル ギー分解能のためなまってはいるものの、9キロ 電子ボルト付近に予想(図6)とそっくりなエッ ジ構造があるのがおわかりいただけると思う. エッジのエネルギーを調べたところ,予想値 (8.83 キロ電子ボルト)とぴったり一致した. 紛れ もなく鉄イオンからのRRCである。制動放射 (黒実線)とRRC(青実線)の傾きは、どちらも 1,800万度の電子の存在を示している.両者が単 一のプラズマから放射されている証拠だ. さらに 鉄のイオン化度合いから,電離温度が電子温度の 2倍近く高いことがわかった. 再結合プラズマの 存在は、もはや疑問の入り込む余地のないレベル で証明されたのである。

余談になるが,当初「あすか」の結果を否定し ていた欧州のグループも,私たちの発見を受けて



 図9「すざく」による IC 443 の X 線スペクトル.
(a) 電離平衡プラズマでスペクトルを再現しようとすると山形の残差(下段)が二つ残る.
(b) ケイ素と硫黄の RRC を加えると, 残差はきれいに解消した.

データを解析し直し, RRC は確かにあったと報 告している<sup>18)</sup>.

#### 5.2 IC 443<sup>19)</sup>

IC 443 は、ふたご座の方向に位置する年齢 4,000 年ほどの超新星残骸である。特徴的な形か ら、アマチュアの天文写真家の間では「くらげ星

雲」の通称でも親しまれている.

図9は、「すざく」による IC 443 のスペクトル である. ヘリウム状や水素状まで電離したケイ素 や硫黄からの輝線が見られる。こちらは W49B ほ ど単純ではなく,一見して明らかなエッジ構造は 視認できない. しかしながら, このスペクトルを 輝線と制動放射だけで構成されるプラズマモデル で再現しようと試みたところ,図9(a)のように 二つの山なりの残差が認められた。これら二つの 「山」のピークは、水素状のケイ素と硫黄のイオン 化エネルギーと一致する. このことから残差の起 源は,完全電離状態のケイ素と硫黄へ,自由電子 が再結合する際に放出される RRC だと推測でき る. そこで二つの RRC を加えたところ, 図 9(b) のように残差が解消した. イオンの電離度合いか ら測定された電離温度 (1,400 万度) は電子温度 (700万度)の2倍も高かった. IC 443 にも, 再結 合プラズマは存在したのだ.

### 6. 解釈と今後の展望

私たちは、強い RRC という直接的な証拠を もって、超新星残骸における再結合プラズマの存 在を決定づけた.超新星残骸のプラズマが電離優 勢状態にあることが初めて観測的に示されて以 来<sup>20)</sup>、長年にわたって信じられてきた熱的進化の 常識が、ここに至って大きく覆されたのである.

その後の研究で,私たちは天の川銀河中心領域 にある超新星残骸 G359.1-0.5 からも強い RRC を検出した<sup>21)</sup>.早くも3 例目が見つかったのであ る.再結合プラズマはとりたてて奇異な存在では ないのかもしれない.そこで,これらの天体の共 通点を探り,プラズマの形成メカニズムに迫って みようと思う.

強い RRC が検出された 3 天体は,いずれも星 生成領域に付随する可能性が高く,太陽より 10 倍以上重い星による重力崩壊型超新星の残骸では ないかと考えられる.また,X線の表面輝度は残 骸の周縁部よりも内部で明るい<sup>22)</sup>(図 10).つま



 図 10 XMM-Newton 衛星による超新星残骸 G359.1 -0.5 のイメージ. 青は X 線, 白コントアは 電波を表している<sup>23)</sup>. X 線は衝撃波(電波の 円状の輪郭)近傍ではなく,内部で明るい.

り高温のプラズマは、膨張する衝撃波の近傍では なく、なぜか中心集中的に分布しているのだ.こ のような分布は、一様な密度の星間空間で進化す る超新星残骸では生じ得ないため、親星が爆発前 にふきだした星風由来の濃いガス(星周物質)の 中で爆発が起こった可能性が示唆されてい る<sup>24),25)</sup>.3天体に共通して見られる再結合プラズ マの形成にも、星周物質が何らかの役割を果たし たのだろうか?

実をいうと、星周物質の中で超新星爆発が起こ ると、その後の進化でプラズマが再結合状態にな りえることは、以前から理論的に予想されてい た<sup>26)</sup>.初期に爆発噴出物と星周物質が激しく衝突 し合うため、図11のように両者は比較的短時間 で高温・高階電離状態になる.その後の断熱膨張 では、急激に電子温度が下がる一方で電離状態が 高いまま保たれるので、再結合優勢状態が実現し うるのだ.初期に形成された超高温プラズマは、 再結合プラズマへと姿を変え、激動の過去を今に 伝えているのだろうか.

もちろん,上記以外のシナリオも考えられない わけではない.再結合状態を作りだすためには, 断熱膨張などで「電子温度だけを下げる」のでは



図11 超新星残骸で再結合プラズマを作ることが可能な一つのシナリオ(上)と、このとき予想されるプラズマ温度の時間変化(下). 衝撃波によって星周物質が高階電離され、希薄な星間空間へと急激に断熱膨張する. 膨張により電子温度は一気に下がるが、密度が低いために再結合はなかなか進行しないので高階電離状態が持続する.

なく、何らかの方法で「電離温度だけを上げる」 プロセスでもよいからだ.後者の例として、強い X線照射源により電離が進む光電離が考えられ る.いずれの超新星残骸においても近くに強い照 射源が見られないことから、光電離が起こったと すれば、爆発直後であろう.だとすれば、ガンマ 線バーストのX線残光や、X線フラッシュだろ うか.しかしながら、これらは星周物質や星間物 質は電離できても、爆発噴出物の電離は行えな い.W49Bの観測からは、爆発噴出物由来の大量 の鉄が再結合状態にあることが確かめられてい る<sup>16</sup>ので、光電離説は若干分が悪い.

W49BやIC 443と同タイプの中心部がX線で 明るい超新星残骸は,他にも数多く存在する.も し親星周辺の高密度環境が再結合プラズマの形成 に関係するのであれば,同じタイプの天体からも 強い再結合放射が検出できるだろう.今後は系統 的な観測やデータ解析を進め,どのような超新星 残骸に再結合プラズマが伴うのかを突き止めなけ ればならない.私たちは,すでに候補天体の観測 を始めている.これらのデータは,もしかすると 残骸の激動の進化過程のみならず,われわれが全 く予期していなかった超新星の未知の爆発機構に つながる貴重な手がかりを与えてくれるかもしれ ない.

筆者(小澤)は、自分が死ぬまでにどれほど人 類のパラダイムシフトを伴う科学的発見があるか と夢想するのが好きである。現在の円熟した物理 学や天文学では(残念ながら)「レールが敷かれた (予期された)発見」が主流となっていることは、 多くの人が実感しているところだろう。そうでは ない、真の発見はこれからいかほどあるだろう か.想いをはせつつ筆を置くことにする。

#### 謝 辞

本稿の多くは,筆者(小澤)が京都大学の院生 時にまとめた博士論文をもとにしたものです.在 学中,厳しくご指導いただいた小山勝二先生に深 く感謝いたします.政井邦昭先生(首都大学東京) には,驚くほど親身に面倒をみていただきまし た.田中雅臣氏(東京大学 IPMU),冨永 望氏 (甲南大学)には,超新星について多くを学ばせて いただきました.今まで研究を支えてくださっ た,愉快な宇宙線研究室の皆さま,個性あふれる すざくチームの皆さまに感謝します.そしていつ も精神的な支えになってくれた,本当に素敵な同 期その他の皆さま,心からありがとう.博士課程 を通じて援助していただいた日本学術振興会に感 謝いたします.【小澤】

本稿の一部(IC 443 の観測)は、筆者(山口)が 理化学研究所・牧島宇宙放射線研究室在籍中にあ げた成果に基づいています.データ解析・論文執 筆にあたり、参考文献をご紹介いただくなど、親 身に相談に乗ってくださった牧島一夫先生に深く 感謝いたします.また、論文改訂に際しては Randall Smith氏(CfA)に多数の有意義な示唆をいた だきました.観測提案者である尾崎正伸氏 (ISAS/JAXA)、平賀純子氏(東大)、ならびに共 同研究者の皆さまにも深く感謝します. 【山口】

最後に、本研究は「あすか」の成果<sup>12), 13)</sup>があっ てこそなし得たものであることを強調したいと思 います.研究主導者の川崎正寛氏をはじめ、関係 者各位に深く感謝するとともに、その先見性に心 から敬服の意を表します.【小澤,山口】

#### 参考文献

- 1) 山口弘悦, 2010, 天文月報 103, 43
- 2) 片桐秀明, 2010, 天文月報 103, 438
- 3) Mazzotta P., et al., 1998, A&AS 133, 403
- 4) 山本 学,村山精一,1995,プラズマの分光計測(学 会出版センター)
- 5) Masai K., 1984, Ap&SS 98, 367
- 6) Hwang U., Hughes, J. P., Petre R., 1998, ApJ 497, 833
- 7) Yamaguchi H., et al., 2008, PASJ 60, S141
- 8) Katsuda S., et al., 2008, PASJ 60, S107
- 9) Kawashima K., Kitamoto S., 1996, PASJ 48, L113
- 10) Sugawara Y., Tsuboi Y., Maeda Y., 2008, A&A 490, 259
- 11) Nordon R., et al., 2009, ApJ 695, 834
- 12) Kawasaki M., et al., 2002, ApJ 572, 897
- 13) Kawasaki M., et al., 2005, ApJ 631, 935
- 14) Miceli M., et al., 2006, A&A 227, 191
- 15) Troja E., et al., 2008 A&A 485, 777
- 16) Ozawa M., et al., 2009, ApJ 706, L71
- 17) Keohane J. W., et al., 2007, ApJ 654, 938
- 18) Miceli M., et al., 2010, A&A 514, L2
- 19) Yamaguchi H., et al., 2009, ApJ 705, L6
- 20) Tsunemi H., et al., 1986, ApJ 306, 248
- 21) 小澤 碧, 2010, 博士論文(京都大学)
- 22) Rho J., Petre R., 1998, ApJ 503, L167
- 23) LaRosa T. N., et al., 2000, AJ 119, 207
- 24) White R. L., Long K. S., 1991, ApJ 373, 543
- 25) Dwarkadas V. V., 2005, ApJ 630, 892
- 26) Itoh H., Masai K., 1989, MNRAS 236, 885

# Discovery of Recombining Plasma in Supernova Remnants

#### Midori OZAWA<sup>1</sup> and Hiroya YAMAGUCHI<sup>2</sup>

<sup>1</sup>Kyoto University, Kitashirakawa oiwake-cho, Sakyo-ku, Kyoto 606–8502, Japan; <sup>2</sup>RIKEN, 2–1 Hirosawa, Wako-shi, Saitama 351–0198, Japan

Abstract: The initial ionization state of shockheated materials is nearly neutral for most supernova remnants (SNRs). Heated electrons subsequently collide with ions and gradually ionize them. Since the plasma density in SNRs is so low, it typically takes tens of thousands of years to reach ionization equilibrium. Therefore, it has been generally believed that almost all the SNRs are characterized by ionizing plasma. We have, however, discovered anomalously strong recombination X-rays from several SNRs by utilizing the excellent sensitivity of Suzaku. These X-rays are definitve evidence for recombining plasma that is not expected according to SNR evolution theories. Here we present our recent results and discuss the possible formation mechanisms of the recombining plasma in SNRs.