極めて継続時間の長いガンマ線バースト

仲内大翼

<東北大学理学研究科天文学専攻∕学際科学フロンティア研究所 〒980-8578 仙台市青葉区荒巻字青葉6-3〉 e-mail: nakauchi@astr.tohoku.ac.jp



ガンマ線バースト(GRB)は宇宙で最も激しい爆発現象の一つである.近年y線やX線放射が 10,000秒と極めて長く続く特異なバーストが発見された.通常のGRBよりも10-100倍以上長く続 くため、これらはultra-long GRBと呼ばれる.通常のGRBで提案されたWolf-Rayet星の重力崩壊 モデルでは、ultra-long GRBの極めて長い継続時間を説明するのが困難である.そこで半径の大き な超巨星の重力崩壊モデルが、筆者らを含めたいくつかのグループで提案された.筆者らはさら に、このモデルに従えばultra-long GRBに明るい超新星が付随しうることを示し、明るい超新星の 付随がモデルの傍証となることを示した.本稿では筆者らがこの特異なバーストに関して行った研 究の結果を紹介する.

1. はじめに

ガンマ線バースト (Gamma-Ray Burst; 以下 GRBと略記) はy線やX線帯域で輝く,宇宙で最 も激しい爆発現象の一つである.発生直後の激し い時間変動を示すy線やX線放射は即時放射と呼 ばれる (図1).放射が等方的だと仮定した場合, 即時放射で放出される光度は 10^{51} - 10^{53} erg s⁻¹ (銀河系光度の1-100億倍)に,総エネルギー量 は 10^{52} - 10^{54} erg (太陽が一生かけて放出するエネ ルギーの10-1,000倍)にもなる.

GRBは即時放射の継続時間の長さにより長い 種族と短い種族の2種族に大別される.いずれの 種族においても,即時放射に引き続いた残光放射 が,X線から電波に及ぶ多波長帯域で観測される (図1).即時放射や残光放射の観測的特徴から, GRBは両種族ともに,光速の99.99%以上もの速 さをもつ細く絞られたプラズマの噴出流(相対論 的ジェット)が起こす爆発現象であると考えられ ている.

即時放射の継続時間が長い種族のGRB(以下 long GRBと記す) は典型的に数十-数百秒とい う継続時間をもつ. Long GRBは次に述べるよう な特徴をもつ.まず、これらのうち少なくとも一 部は大質量星の死に伴って起こる爆発と考えられ ている.なぜなら、10例以上のlong GRBにおい て,可視残光の光度曲線中に超新星からの放射を 想起させる増光が見つかっているためである¹⁾ (図1). これらの超新星成分は分光観測の結果, Ic型の超新星に分類されている. Ic型であること は、爆発前の星(親星)の外層中に水素やヘリウ ムがほとんど含まれていなかったことを示す. つ まり, Wolf-Ravet星のような,進化の途上にお ける質量損失により水素やヘリウムの外層を失っ た大質量星が起源であると考えられる.次に, long GRBは宇宙再電離が完了したと考えられる 赤方偏移6以遠においても数例観測されており, 最遠方天体の一つである²⁾.GRBは著しく大き な光度をもつ爆発現象であるため、背景光源とし て遠方宇宙を照らし出し、宇宙初期における星形



成の歴史や化学進化の様子を探る有力な手段とし て期待されている。

近年,極めて長い継続時間をもつGRBが4例 発見された^{3),4)}. その継続時間は10,000秒にも至 り,通常のlong GRBよりも100倍以上長いので, ultra-long GRBと呼ばれている.現在,この特異 なバーストの起源あるいは親星が何であるか,と いうことが大きな問題となっている.

筆者の学生時代はちょうどultra-long GRBが 発見されてその性質が系統的に調べられた時期で ある.筆者は当初,宇宙初期の大質量星が起こす GRBに関する研究を行っていた⁵⁾.そして,それ らが通常のlong GRBに比して極めて長い継続時 間を示す可能性を議論していた.偶然にもこれと 時期を同じくしてultra-long GRBの観測結果が 発表されたため,この特異なバーストの起源に取 り組む機会を得た.本稿ではこれらの研究を通し て得られた結果を述べることにしたい.

2. Ultra-long Gamma-Ray Burst

2.1 観測的特徴

前章で述べたように, ultra-long GRB は従来観

表1 Ultra-long GRBの観測的性質.

	111209A	101225A	121027A	130925A
即時放射の 継続時間(秒)	15,000 ³⁾	\gtrsim 2,000 ⁴⁾	10,000 ⁶⁾	20,000 ⁷⁾
等方放射 エネルギー	5.8 ³⁾	$\gtrsim 0.12^{3)}$	2.0 ⁶⁾	1.07)
(10 ⁵³ erg) 赤方偏移	0.677 ³⁾	0.8 47 ⁴⁾	1.773 ⁴⁾	0.35 ⁷⁾

測された GRB に比して例外的に長い継続時間を もつ.明確な定義はなされていないが,GRB 101225A,111209A,121027A,130925A がこの種 族に分類されている^{3),4),6)-8)}.いずれもy線やX 線の放射継続時間が観測者系において10,000秒 を超えている(表1).通常のlong GRBの典型的 な継続時間が数十-数百秒であることを考える と,それらの特異さが鮮明となるだろう*¹.

継続時間の特異性を除いては,ultra-long GRB は目立った特徴をもたない.例えば即時放射のエ ネルギー量は,放射が等方的と仮定した場合 10⁵³ erg程度と膨大な値になっているが,GRBの 中では平均より僅かに大きい程度である.総エネ ルギー量がそれほど変わらないのにもかかわらず 継続時間が長いため,放射光度はむしろ通常より 低くなっている.

残光放射に関しても、図1にあるような通常の GRBとほぼ同じ性質をもつ.ただ注目するべき なのは、GRB 101225A、111209Aの2例において、 可視・赤外残光の光度曲線中に超新星成分の存在 を示唆する増光が見受けられたことである^{4)、*2}. 超新星成分の存在はこれらのバーストの起源を議 論するうえで大きな手がかりとなるので、後に改 めて触れることにする.

^{*1} Ultra-long GRBの議論が活発となるより以前,通常のlong GRBにおいて長期間活動する中心エンジンの存在が示唆さ れていた⁷⁾. Long GRBの初期残光放射段階(バースト後1,000-10,000秒)では,X線帯域における突発的な増光(フ レア)が観測されることがある.X線フレアは長期間駆動されたジェットからの放射を起源とすると考えられている.

^{*2} GRB 121027A, 130925Aに関しては可視・赤外残光の観測データがほとんどないので, 増光があるかどうかは不明 である.



図2 Long GRBの重力崩壊モデルの模式図.

2.2 Ultra-long GRBの親星モデル

Ultra-long GRBは極めて長い継続時間をもつ ので、その起源あるいは親星が何であるのかが大 きな問題となっている.なぜなら、通常のlong GRBと同様にWolf-Rayet星が親星であると仮定 した場合、ultra-long GRBの継続時間を説明する のが困難なためである.

Long GRB の放射機構や相対論的ジェットの駆 動機構はいまだ解明されておらず,宇宙物理学に おける大問題の一つに数えられる.それでも long GRBの標準的なモデルとして,Wolf-Rayet 星の重力崩壊モデルが提唱されている^{9),10}(図 2).そこではまず,寿命を迎えて重力崩壊を始 めた大質量星の中心部において,ブラックホール と降着円盤の系が形成されると考える.そしてこ の系を中心エンジンとして,降着物質の重力エネ ルギーやブラックホールの回転エネルギーの一部 が相対論的ジェットとして取り出される.こうし て駆動された相対論的ジェットが親星の外層を貫 通した後に即時放射に寄与する,というモデルで ある.

重力崩壊モデルにおいてGRBの継続時間は, 星の物質がブラックホールと降着円盤の系に落下 する時間スケールでおよそ見積もられる*³.こ こでそれを星全体の自由落下時間で見積もれば次 のようになる:

$$t_{\gamma} \approx 77 \left(\frac{R_{*}}{R_{\rm WR}}\right)^{3/2} \left(\frac{M_{*}}{M_{\rm WR}}\right)^{-1/2} \quad \not {\rm I}$$

ここで、理論的に典型的と考えられている Wolf-Rayet 星の半径 $R_{WR}\sim 2\times 10^{10}$ cmや質量 $M_{WR}\sim 10 M_{\odot}$ を用いた.この値は通常のlong GRBの継続時間と同程度であり、Wolf-Rayet 星がその親星候補に挙げられる一つの理由である.しかし、本稿の主役である ultra-long GRBの極めて長い継続時間を説明するうえでは甚だ都合が悪いことがわかる.

そこで提案されたのが、より半径の大きな大質 量星を親星とするモデルである^{3),11)}.例えば半 径 $R_* \sim 10^{12}$ cm,質量 $M_* \sim 50 M_{\odot}$ をもつ超巨星 モデルを仮定すると、GRBの継続時間は式(1) の R_{ast} , M_{ast} に上記値を代入することにより

と評価され,ultra-long GRBの継続時間を説明す るうえで都合が良いことがわかる.こうして ultra-long GRBの親星は,Wolf-Rayet 星よりも大 きな半径をもつ超巨星であるとするモデルが提唱 された.

2.3 宇宙初期の大質量星が起こす GRB

Ultra-long GRBが発見される以前から,非常 に長い継続時間をもつGRBの存在は理論的に議

^{*3} 星の物質が外層から降着円盤に落下する時間スケールと、円盤からブラックホールへと物質が降着する時間スケールの和、とするのがより正しいと考えられる。本文の見積もりは、前者が大きい場合に妥当と言える。また、GRBのもつ大きな光度(~10⁵² erg s⁻¹)を達成するには、0.1-1 M_☉ s⁻¹という非常に大きな質量降着率が必要と考えられている。したがって、GRBの継続時間は大きな質量降着率が実現される時間スケールに対応するべきで、本文における見積もりはその上限値を与えていることになるだろう。

論されていた.それは主に宇宙初期の大質量星 (初代星)を含めた種族III星が起こすGRBの文 脈においてである^{5),12)-19)}.

最近の詳細な理論研究によれば、初代星を代表 とする種族III 星は典型的に大質量(10-1,000 Mo) であったことが示唆されている²⁰⁾⁻²³⁾. そのため, 種族III 星もGRBを起こす可能性がある.しか し、現在の大質量星が起こすlong GRBとは全く 異なった観測的特徴を示す可能性も考えられる. 例えば種族III星はその外層にリチウムより重い 元素を含まず外層の不透明度が小さいため, 輻射 圧を起源とした質量損失が抑制される²⁴⁾.その ため、外層を失ってWolf-Rayet星へと進化する ことなく,水素外層を保持したまま超巨星へと進 化する可能性がある.実際に恒星進化の理論計算 によれば,種族III星は半径10¹²-10¹³ cmをもち, 表面温度が10,000 K以上と高温な青色超巨星とし て一生を終える可能性が示唆されている*4,25),26). したがって2.2節での考察から、種族III星の起こ すGRBは極めて長い継続時間をもつ可能性が提 案された.

2.4 極めて継続時間が長い突発天体

前節の議論と時期を同じくして,表1に掲げた ultra-long GRBが発見され,それらの性質が系統 的に調べられた.そしてultra-long GRBは,青 色超巨星を起源とした特異なバーストの初めての 観測例として注目された.しかし以上の考察は即 時放射の継続時間の特徴にしか基づいておらず, 必ずしも他の可能性を排除するものではない.

近年Swift衛星のバースト・トリガー法が,低 光度でも長く続く突発天体の検出にも対応するよ うになった¹⁶⁾.それに伴ってultra-long GRB以 外にも極めて長い継続時間をもつ突発天体が発見 されている^{*5}.そこで筆者らは,青色超巨星の 重力崩壊モデルに特有な観測的特徴がないかを考 え,観測との比較を通してこのモデルの優位性を 検討してみることにした.

3. Ultra-long GRBと明るい超新星

2.1節で述べたように,GRB 101225A,111209A の二例において,可視・赤外残光の光度曲線中に 超新星成分の存在を示唆する増光が確認されてい る.超新星成分の存在は,これらのバーストの起 源を議論するうえで大きな手がかりとなる可能性 がある.実際,通常のlong GRBの親星がWolf-Rayet星であると考えられているのも,可視・赤 外残光中にIc型超新星が埋もれている場合があ るからである.そこで筆者らは,ultra-long GRB に付随した超新星成分に注目することにした.

GRB 111209Aに付随した超新星成分はとりわ

4 大質量星はEddington限界に近い光度で輝く: L_{}~L_{Edd}~6.5×10³⁹ (M/50 M_☉) erg s⁻¹.本文中で例にあげた半径 10¹²-10¹³ cmの星の場合,表面温度はT_{eff}=(L_{*}/4πR_{*}²σ_{SB})^{1/4}~50,000(R_{*}/10¹² cm)^{-1/2}(M/50 M_☉)^{1/4} Kと見積もられ,高温である.本稿ではこのような星を"青色"超巨星と呼ぶ.一方,表面温度が~5,000 Kの"赤色"超巨星の場合 半径は~10¹⁴ cmとなり,青色超巨星より10倍以上大きい.

最近では、磁場や自転の効果を実効的に取り入れた上で恒星進化の理論計算が行われている²⁷⁾. それによれば、核 融合反応により星中心部で合成された重元素の一部が星の外層へと取り込まれた場合、種族III星でも赤色超巨星へ と進化したり、質量損失によりWolf-Rayet星へと進化したりする可能性が示唆されている.

*5 具体例としては、潮汐破壊現象と呼ばれる Swift J1644+57, Swift J2058+05や、低光度 GRBが挙げられる.前者は光度こそultra-long GRBより1桁以上小さいが、激しい時間変動を示すX線フレアが10日程度続く現象である²⁸⁾. X線光度はその後1年程度かけてL_x∞t^{-5/3}のようにべき的に減衰する.銀河中心にある巨大ブラックホールの潮汐場により恒星や巨星が破壊された際、星を構成していた物質の一部がブラックホールへと降着していく過程で発生するというモデルが提唱されている.ほかにも、赤色超巨星の重力崩壊に伴って発生するというモデルがある²⁹⁾. 一方、低光度GRBは通常のlong GRBより1,000倍以上光度が暗いにもかかわらず、継続時間は1,000秒程度と長い現象である³⁰⁾. 超新星爆発に伴って星内部で生じた衝撃波が星表面に達した瞬間に発生する放射により輝くというモデルが提唱されている³²⁾.



図3 Ultra-long GRBの青色超巨星・重力崩壊モデルの模式図.a)ジェットが親星の外層中を伝播する段階.b) 即時放射の段階.ジェットが親星を貫通して間もないころである.時期を同じくしてコクーン内の物質も星の 外側へと飛び出し膨張を開始する.c)残光放射の段階.相対論的ジェットは星間媒質との衝突により非熱的 な放射を起こす.コクーンからの放射は明るい超新星成分として観測される.視線方向がジェット軸からはず れた観測者にはGRBは観測されず、コクーンからの明るい超新星成分のみが観測される.

け特異であると言える.通常の超新星よりも10 倍程度光度が大きく,いわゆる超光度超新星*6 に匹敵するくらい明るいのである.そこで筆者ら は,ultra-long GRBに付随した明るい超新星成分 が,青色超巨星モデルの枠組みで説明できるかど うかを検討することにした.もし説明可能なら ば,明るい超新星の付随が青色超巨星モデルに特 有の観測的特徴となるかもしれない.そのとき問 題となるのが,明るい超新星成分のエネルギー源 は何か,ということである.筆者らは,GRB ジェットが星の中を伝播するときに,ジェットを 取り巻くように形成されるコクーンという構造に 注目した.

3.1 相対論的ジェットの星外層中における伝播

GRBの重力崩壊モデルにおいて、ブラック ホールと降着円盤の系から駆動された相対論的 ジェットは、親星の外層を突き破り親星の外に飛 び出す必要がある.なぜならGRBは非熱的な放 射であり、放射は星内部のような光学的にとても 厚い領域ではなく、光学的に薄い領域で発生する べきだからである.こうして、ジェットが親星外 層を貫通できるかどうかが問題となる.またこの 問題に取り組むためには、ジェットと星の物質と の相互作用を基にジェットのダイナミクスを考え る必要がある.本節での議論は,かつて活動銀河 ジェットの文脈でなされていた議論がGRB ジェットに応用されたものである³³⁾⁻³⁵⁾.

中心エンジンから発射されたジェットはまず超 音速で星の物質中に突入するため. ジェット先端 部に衝撃波領域が形成される(図3a).ジェット 先端部では、前進衝撃波と後退衝撃波をそれぞれ 通過して加熱された星の物質とジェットの物質 が、接触不連続面を介して接する、またジェット 先端部では、ジェットのエネルギーが熱エネル ギーへと転化されて輻射優勢な状況となる. その ため、ジェット先端部に取り込まれた物質は自身 の熱的な圧力により、ジェット軸に対して垂直な 方向へとほぼ光速で膨張することができる. そし てジェットを取り巻くような格好でコクーンとい う構造を形成する(図3a).ジェット先端部が星 表面付近に到達するまでは、中心エンジンから ジェットに注入されたエネルギーはジェット先端 部の衝撃波領域を経てコクーンに蓄えられる.

中心エンジンの活動時間が十分長ければ, ジェット先端部はやがて星表面に到達し,ジェッ トは親星を貫通することができる(図3b). さら

*6 近年,通常の超新星よりも10-100倍程度大きなピーク光度をもつ超新星が発見され,超光度超新星と呼ばれている⁴¹⁾. 観測された超光度超新星の起源に関してはさまざまなモデルが提唱されている.

に、この時までにコクーンに蓄えられたエネル ギー量が親星外層の重力束縛エネルギーを凌駕し た場合、コクーン内の物質も星の外側に飛び出す ことができるだろう (図3b). このように考えれ ば、コクーンに蓄えられたエネルギーを源とした 放射成分が期待される.

筆者らはこの点に着目し,ジェット貫通と同時 に星の外側へと飛び出したコクーン放出物質から の放射により,ultra-long GRB に付随した明るい 超新星成分を説明する可能性を検討した.このモ デルには青色超巨星に有利な点が一つある*⁷. それは,半径の大きな星ほどジェット貫通に時間 がかかるのでコクーンに蓄えられるエネルギー量 が大きくなり,より明るい放射が期待できること である.

3.2 コクーンからの放射

星の外側へと飛び出したコクーン内の物質は, 自身の熱的圧力により膨張を始める(図3b).コ クーンは星の内部において星の物質を一部取り込 むので,はじめは光学的に非常に厚く,膨張はほ ば断熱的と見なせる.コクーンがはじめもってい た内部エネルギーの大部分は,自由膨張によりそ の運動エネルギーへと転化されるが,一部は放射 として抜け出してくる(図3c).その時間スケー ルは,コクーン内部で生成された光子が,光学的 に厚い物質中を多数回散乱されることによりラン ダムウォークして抜け出す時間スケールである. 自由膨張とともにコクーン内の密度や光学的厚み が小さくなると,光子がコクーン内部から抜け出 すのに要する時間スケールも小さくなる.この時 間スケールが,系の発展の時間スケール(膨張の 時間スケール)を下回るようになる時刻くらいま で放射が続く.ここで述べた状況は,通常の超新 星放出物質の進化の様子と全く同じである^{36),37)}.

3.3 GRB 111209A のモデル化とその結果

青色超巨星の重力崩壊モデルを基にして,ultra-long GRBの極めて長い継続時間とそれに付 随した明るい超新星成分を無矛盾に説明するた め,以下のような簡単なモデルを考えた³⁸⁾.

まず,ジェットの星外層中におけるダイナミク スを計算するためには,ジェットに注入されるエ ネルギー量を評価する必要がある.相対論的 ジェットの駆動機構は不明であるので,ここでは 降着物質のもつ質量エネルギーのうちある一定の 割合η,がジェットのエネルギーに変換されると仮 定する.また,ジェットの開き角θ,もダイナミク スを決める重要なパラメーターとなる.

即時放射の観測から得られる制限として、その 継続時間と放射エネルギー量がある.放射エネル ギー量を評価するために、親星を貫通したジェッ トがもつエネルギーのうちy線やX線に変換され る効率パラメーター ε_y を導入した.これも、即時 放射の放射機構が不明なためである.

次に,上で導入したパラメーター値の選び方に ついて述べる.まずジェットの開き角に関して は,X線残光の観測からその下限値が見積もられ ているので,その下限値 $\theta_j=12^\circ$ を取ることにし た(表2).また他のパラメーターに関しては,

^{*7} しかしながら半径の大きなことが逆に不利に働く可能性もある.ジェットが星表面まで達するのに時間がかかり過ぎ てしまうと、ジェットが星を貫通するよりも前に中心エンジンへの質量降着が止まり、同時にジェットへのエネル ギー供給も止まってしまう可能性がある.その場合はGRBを起こせない.しかし、青色超巨星の重力崩壊モデルに 関しては解析的・数値的なジェット伝播の計算から、この条件をクリアできることが確認されている^{5),16),17)}.一方、 青色超巨星よりも半径が10倍以上大きな赤色超巨星の場合は、この条件がクリアされない可能性がある.赤色超巨星 の外層は、青色超巨星よりも緩やかに減衰する密度構造をもつのが特徴である.このように緩やかに減衰する密度構 造をもつ媒質中においては、ジェット先端部の伝播速度は減速される¹⁹⁾.その結果ジェットが星の中を伝播するのに 非常に長時間を要し、ジェットが星を貫通するよりも前に中心エンジンの活動が止まってしまう可能性がある.この 場合は通常の超新星のような、ほぼ球状の爆発となるかもしれない.Ultra-long GRBに対して青色超巨星の親星モデ ルを考えたのは、以上の理由からである.

表2 GRB 111209A の主要なパラメーター.

モデルパラメーター	
ジェット開き角θ _j	12°
中心エンジンのエネルギー変換効率η _j	10^{-3}
即時放射の放射効率ε _γ	0.4
計算結果	
即時放射の継続時間(秒)	9,000
等方放射エネルギー(10 ⁵³ erg)	5.9
コクーンエネルギー(10 ⁵³ erg)	1.0
コクーンの質量(M _☉)	5.8

即時放射の継続時間と放射エネルギー量を再現す るように、 η_i =10⁻³, ε_v =0.4と選んだ(表2).

この簡単なモデルにおいては、ジェットの性質 を決めるパラメーター η_i , θ_i に加えて親星の密度 構造が与えられれば、ジェットの星外層中におけ るダイナミクスを計算することができる. 恒星進 化の理論計算から、金属量が太陽組成の10,000 分の1という超低金属の大質量星が、青色超巨星 として寿命を迎えることが示唆されている²⁶⁾. そこで計算された質量75 M_{\odot} , 半径8.6×10¹² cm の青色超巨星モデルを、重力崩壊直前にある親星 の構造の一例として用いることにした.

以上のモデルを用いて,親星の外層中を伝播す るジェットのダイナミクスを計算した.その結果, ジェット先端部が星表面に達するまでに~4,000秒 かかることがわかった.また即時放射の継続時間 も t_{γ} ~9,000秒と評価され^{*8}, GRB 111209Aの観測 をほぼ再現するものになる(表1,2).ジェット 伝播の計算からは同時に,コクーンに蓄えられた エネルギー量やコクーンが取り込んだ星の物質の 質量が計算される.それぞれ~10⁵³ erg,~5.8 M_{\odot} となることがわかった(表2).

次に、ここで得られたコクーンのエネルギー量



図4 Ultra-long GRB 111209Aの可視・赤外残光の 光度曲線のフィッティング結果. 各点は各バ ンドにおける観測データに,破線はコクーン からの放射成分に,点線は非熱的残光放射に, 実線は両者の和に,それぞれ対応する.

や質量の値を用いて、コクーンからの放射を計算 した. コクーンの質量~5.8 M_{\odot} は通常の超新星 と同程度である. しかし、エネルギー量~10⁵³ ergは通常の100倍程度であり、明るい超新星に なることが期待できる. GRBの残光放射はコ クーンからの放射成分と、相対論的ジェットが星 間物質との間に作る外部衝撃波からの非熱的放射 成分の和である*⁹. 両者を足し合わせたうえで、 GRB 111209Aの可視・赤外残光の光度曲線を再 現できるかどうかを調べた.

GRB 111209Aの可視・赤外残光の光度曲線に 対するフィッティング結果を図4に示した.図4 において,各点は各バンドにおける観測データ に,破線はコクーンからの放射成分に,点線は外 部衝撃波モデルに依拠して計算した非熱的放射成 分に,実線は両者の和に,それぞれ対応する.簡

^{*&}lt;sup>8</sup> ここではGRBの継続時間は、ジェットが星を貫通した時刻ののち、中心エンジンへの非常に大きな質量降着率 (10⁻³ M_☉ s⁻¹以上)が維持されうる時間と定義した.

^{*9} GRBの残光放射は、超新星成分が観測されない場合、べき的に時間減衰する非熱的な放射であることが多い、即時放射を終えた相対論的ジェットが星間物質と衝突すると、両者の間に衝撃波が形成される、衝撃波で加速されて、非熱的なエネルギー分布をもつ相対論的電子からのシンクロトロン放射でよく説明される。このモデルを外部衝撃波モデルと呼ぶ^{39),40)}.

単なモデルではあるが,残光の光度曲線,特に明 るい超新星成分の特徴を見事に再現するもので あった*¹⁰.本研究の結果,青色超巨星の重力崩 壊モデルにより,ultra-long GRBの極めて長い継 続時間だけでなく,それに付随した明るい超新星 成分も同時に説明できることがわかった.Ultralong GRBの青色超巨星モデルに対する新たな傍 証が得られた.そのほかにも以下に挙げるような 示唆が得られる.

3.4 超光度超新星の起源に関する示唆

本研究の結果, 青色超巨星を起源とした ultralong GRBには、コクーンからの放射を起源とし た明るい超新星成分が付随しうることがわかっ た. GRBは細く絞られたジェットが起こす現象 であるので、視線方向がジェット軸からはずれた 観測者にはGRBは観測されず、ほぼ球状に放射 するコクーン成分のみが明るい超新星として観測 されるだろう (図3c). したがってコクーン放射 を起源とした超光度超新星が存在する可能性があ る. 図4からわかるように、このような超新星が 輝く時間スケールは数十日程度と比較的短い. こ れまで観測された超光度超新星は通常100日程度 輝き、今回のように数十日程度しか輝かないもの は発見されていない. 超新星の輝く期間が短いこ とや発生率が低いことから,現在の観測機器での 発見を免れているのかもしれない. 現在計画され ている,可視光における大規模広視野サーベイの 発展が待たれる.

観測された超光度超新星が,ultra-long GRB に 付随したコクーンからの放射を起源とするかどう かは,後期電波観測により判別できるだろう.相 対論的ジェットが星間物質との衝突により減速さ れると,同時に開き角も大きくなり最終的に球形 に近づく⁴²⁾.そうすると,最初は視線方向が ジェット軸からそれていたためにジェットからの 非熱的残光放射を捉えられなかった観測者でも, ジェットが球形に近づいた後にはそれを捉えるこ とができる.非熱的残光放射は後期段階では電波 で明るくなるので,これを受ければGRBであっ たことの傍証となる.コクーン自体も星間物質と の衝突により,同様の非熱的残光放射を起こすか もしれない.そのような放射はコクーンのエネル ギーや質量を知るうえで重要となるだろう⁴³⁾.

3.5 種族 III GRB への示唆

初代星を代表とした種族III星は,理論的な側 面からの研究が飛躍的に進展している.一方で, 観測的にその特徴を捉えるには現状至っていな い.典型的に大質量である種族III星は主に,わ れわれから遠く離れた初期宇宙で誕生したと考え られる.そのため,主系列段階にある個別の星を 直接観測するのは非常に困難である.種族III星 を大量に含んだ原始銀河の観測を通して集団的な 性質に迫る方法や,爆発現象をもとに個々の性質 に迫る方法が目下現実的である.特にGRBは非 常に明るいので,後者に都合がよい天体である.

2.3節で述べたように、恒星進化の理論計算からは、種族III星が青色超巨星として一生を終える可能性が示唆されている.本研究の結果に沿えば、種族III GRBも明るい超新星成分を伴ったultra-long GRBとして観測される可能性がある.両者の特徴をもつGRBが赤方偏移10程度で見つかれば、それが種族III星起源である可能性が高い、ということになる.赤方偏移10程度で発生するultra-long GRBや超光度超新星は、現行の観測機器で検出できる可能性は低い.しかし、現在計画されている観測機器が稼働する近い将来には、十分検出される可能性のあることが議論されている^{5),11),16),44)}.

Ultra-long GRBの親星を めぐったその後の議論

以上で述べたように,青色超巨星の重力崩壊モ

*¹⁰ 筆者は普段感情表現に乏しいが,このときばかりは思わず「うおぉ!」と呻き声を上げてしまった.このことで今だ に共著者の人々にからかわれてしまう.

デルを考えれば、ultra-long GRBの極めて長い継 続時間や、それに付随した明るい超新星成分を無 矛盾に説明できる.このモデルは一見成功を収め たように思えた.しかし、本稿執筆の直前になっ てこのモデルとは相容れない観測結果が提出され たので、現在このモデルは苦境に立たされている.

GRB 111209Aに付随した明るい超新星成分の スペクトル解析が行われ,これが超新星からの放 射であることが改めて確認された*^{11,45)}.そして この明るい超新星成分はSN 2011klと名づけられ た.この点はGRB 111209Aが大質量星の死に 伴って発生した現象であることを確認するもので あり,青色超巨星モデルと何ら矛盾するものでは ない.一方で潮汐破壊現象である可能性は低く なった.

ところが超新星のスペクトル中には水素やヘリ ウムの存在を示す特徴が見られなかった.これは 単純には親星が水素外層をもった青色超巨星では なく、外層を失ったWolf-Rayet星である可能性 を示唆する.青色超巨星モデルは苦境に立たされ ることになった.この観測結果を発表した論文で は、"Known supernovae from blue supergiants show hydrogen in their spectra…(中略)…, inconsistent with our observations, thus ruling out a blue supergiant progenitor."とあっさり結論づけ ている⁴⁵⁾.またこの結果を受けて、GRB 111209A と SN 2011klがマグネターモデルで説明できると 主張する人々も現れた^{45),46)}.

しかしながら観測で得られたスペクトルはノイ ズが大きいうえに、ある一日におけるデータしか 得られておらず、完全な決定打になったとは思え ない.またマグネターモデルで実現されるエネル ギー量は、即時放射のエネルギー量5.8×10⁵³ erg (表1)に届かない可能性がある.最後に、水素 やヘリウム外層を失った大質量星であっても、 10¹²-10¹³ cmほどの大きな半径をもつ星へと進化 して最終的に ultra-long GRBを起こす可能性は 考えられないのだろうか. さまざまな観点から観 測結果の意味することを検討する必要があると考 えられる. 苦境に立たされた青色超巨星モデルに もまだ挽回のチャンスはあるのかもしれない.

謝 辞

本稿の内容は筆者の博士論文の一部に基づいて おります.学生時代を通じて筆者の指導にあたっ てくださった中村卓史氏,諏訪雄大氏,樫山和己 氏には深く感謝しております.また,関連論文の 共著者である坂本貴紀氏,矢島秀伸氏に感謝しま す.筆者の在学当時,京都大学理学研究科天体核 研究室ならびに基礎物理学研究所宇宙分野に在籍 されていた皆様にはたいへんお世話になりまし た.この場をお借りし改めて謝意を申し上げま す.最後に,本稿の校正にご協力くださった當真 賢二氏ならびに杉村和幸氏,筆者に本稿執筆の機 会を与えてくださった冨永望氏に感謝します.

参考文献

- Hjorth J., Bloom J. S., 2012, Chapter 9 in "Gamma-Ray Bursts," Cambridge Astrophysics Series 51, eds. C. Kouveliotou, R. A. M. J. Wijers and S. Woosley, Cambridge University Press (Cambridge), pp. 169– 190, 169
- 2) Salvaterra R., 2015, arXiv: 1503.03072
- 3) Gendre B., Stratta G., Atteia J. L., et al., 2013, ApJ 766, 30
- 4) Levan A. J., Tanvir N. R., Starling R. L. C., et al., 2014, ApJ 781, 13
- 5) Nakauchi D., Suwa Y., Sakamoto T., Kashiyama K., Nakamura T., 2012, ApJ 759, 128
- 6) Peng F.-k., Hu Y.-D., Xi S.-Q., et al., arXiv: 1302.4876
- Zhang B.-B., Zhang B., Murase K., Connaughton V., Briggs M. S., 2014, ApJ 787, 66
- 8) Piro L., Troja E., Gendre B., et al., 2014, ApJ 790, L15
- 9) Woosley S. E., 1993, ApJ 405, 273
- 10) MacFadyen A. I., Woosley S. E., 1999, ApJ 524, 262
- 11) Kashiyama K., Nakauchi D., Suwa Y., Yajima H., Na-

^{*&}lt;sup>11</sup>本稿ではこれまで"超新星"と表記してきたが,正しくは"超新星候補"と表記するべきである.通常のGRBに付随 した超新星の場合も,分光観測の結果超新星であることが確認されて初めて命名が行われる.

kamura T., 2013, ApJ 770, 8

- 12) Mészáros P., Rees M. J., 2001, ApJ 556, L37
- 13) Komissarov S. S., Barkov M. V., 2010, MNRAS 402, L25
- 14) Mészáros P., Rees M. J., 2010, ApJ 715, 967
- 15) Suwa Y., Ioka K., 2011, ApJ 726, 107
- 16) Toma K., Sakamoto T., Mészáros P., 2011, ApJ 731, 127
- 17) Nagakura H., Suwa Y., Ioka K., 2012, ApJ 754, 85
- 18) Woosley S. E., Heger A., 2012, ApJ 752, 32
- Matsumoto T., Nakauchi D., Ioka K., Heger A., Nakamura T., 2015, ApJ 810, 64
- Hosokawa T., Omukai K., Yoshida N., Yorke H. W., 2011, Science 334, 1250
- 21) Hirano S., Hosokawa T., Yoshida N., et al., 2014, ApJ 781, 60
- 22) Susa H., Hasegawa K., Tominaga N., 2014, ApJ 792, 32
- 23) Nakauchi D., Inayoshi K., Omukai K., 2014, MNRAS 442, 2667
- 24) Krtička J., Kubát J., 2006, A&A 446, 1039
- 25) Castellani V., Chieffi A., Tornambe A., 1983, ApJ 272, 249
- 26) Woosley S. E, Heger A., Weaver T. A., 2002, Reviews of Modern Physics 74, 1015
- 27) Yoon S.-C., Dierks A., Langer N., 2012, A&A 542, A113
- 28) Burrows D. N., Kennea J. A., Ghisellini G., et al., 2011, Nature 476, 421
- 29) Quataert E., Kasen D., 2012, MNRAS 419, L1
- 30) Campana S., Mangano V., Blustin A. J., et al., 2006, Nature 442, 1008
- Waxman E., Mészáros P., Campana S., 2007, ApJ 667, 351
- 32) Toma K., Ioka K., Sakamoto T., Nakamura T., 2007, ApJ 659, 1420
- 33) Blandford R. D., Rees M. J., 1974, MNRAS 169, 395
- 34) Begelman M. C., Cioffi D. F., 1989, ApJ 345, L21
- 35) Matzner C. D., 2003, MNRAS 345, 575
- 36) Arnett W. D., 1980, ApJ 237, 541
- 37) Popov D. V., 1993, ApJ 414, 712
- 38) Nakauchi D., Kashiyama K., Suwa Y., Nakamura T.,

2013, ApJ 778, 67

- 39) Mészáros P., Rees M. J., 1997, ApJ 476, 232
- 40) Sari R., Piran T., Narayan R., 1998, ApJ 497, L17
- 41) Gal-Yam A., 2012, Science 337, 927
- 42) Sari R., Piran T., Halpern J. P., 1999, ApJ 519, L17
- 43) Nakauchi D., Kashiyama K., Nagakura H., Suwa Y., Nakamura T., 2015, ApJ 805, 164
- 44) de Souza R. S., Yoshida N., Ioka K., 2011, A&A 533, A32
- 45) Greiner J., Mazzali P. A., Kann D. A., et al., 2015, Nature 523, 189
- 46) Metzger B. D., Margalit B., Kasen D., Quataert E., 2015, arXiv: 1508.02712

Ultra-long Gamma-Ray Burst Daisuke NAKAUCHI

Institute of Astronomy, Tohoku University, 6–3 Aoba, Sendai 980–8578, Japan

Abstract: GRBs are extremely violent explosions in the Universe. Some bursts show the ultra-long durations of the prompt γ - and X-ray emission. They have 10–100 times longer durations than normal GRBs, and are called ultra-long GRBs. While a Wolf-Rayet star is proposed as the progenitor of normal GRBs, this model may be inapplicable to ultra-long GRBs. Some authors, including us, propose a supergiant progenitor model for them. We also show that the association of ultra-long GRBs with luminous supernovae may be a supporting evidence of the model. Here, I review the results of our study.