大質量星形成初期段階の統計的研究

森井嘉穂^{1,2}

〈¹東京大学大学院理学系研究科 〒113-0033 東京都文京区本郷 7-3-1〉 〈²国立天文台科学研究部 〒181-8588 東京都三鷹市大沢 2-21-1〉 e-mail: kaho.morii@grad.nao.ac.jp

太陽の8倍以上の質量をもつ大質量星の形成過程の解明には,初期条件の理解が不可欠です.大 質量,高密度かつ赤外線点源をもたない赤外線暗黒星雲は,そんな大質量星の誕生現場として期待 されています.アルマ望遠鏡による高分解能高感度観測により,小質量星形成領域に比べ約30倍遠 方に位置する赤外線暗黒星雲に対しても,高密度分子雲コアの性質が調べられるようになりまし た.赤外線暗黒星雲39領域のサーベイ観測の結果,839個の分子雲コアを同定し,初期にできるコ アは自身で大質量星を形成できるほど重くなく,今後成長する必要があることを明らかにしました.

1. 大質量星形成

太陽の8倍以上の質量をもつ星,大質量星は強 力な紫外線放射や星風,巨大な分子流,超新星爆 発などによって,周囲の星間空間に膨大なエネル ギーを放出する,星・星団形成,銀河進化などに おいて重要な天体です.大質量星が一生の最期を 迎えると,超新星爆発を起こし,鉄よりも重い重 元素を生成し,ブラックホールや中性子星の誕生 につながります.そんな大質量星ですが,小質量 星と比べて,寿命が短く存在数が非常に少ないこ と,太陽から遠くにしか存在していないこと,ま た集団で誕生するためにその形成現場は混雑して いること,という観測的困難さがあり,大質量星 の誕生・形成環境の研究は小質量星形成に比べて 遅れをとっています.

そもそも星はどのようにできるのでしょうか. 図1は,星の誕生の場である低温高密度な水素分



図1 星形成(特に大質量星形成過程)の概念図.分子雲内の高密度領域はクランプと呼ばれます.本研究では、まだ 星形成が始まっていない(赤外線で暗い)赤外線暗黒星雲に埋め込まれた高密度クランプを観測対象とします.

子を主成分とする雲(分子雲)での、大質量星が 形成される様子を表した概念図です. 分子雲の中 で密度が高い領域(クランプ)の中で形成された コンパクトな構造(分子雲コア)が自身の重力に よってつぶれ、圧力で重力を支えた星の赤ちゃん (原始星) が誕生します. 外側に取り残されたガ スはその後, 原始星に降り積もったり, 分子流と いう質量放出現象で掃き出されたりして、だんだ ん星質量が増加していくという流れです. 分子雲 コアのうちすべての物質が原始星に取り込まれる わけではありません、多くは星形成過程で分子流 として放出され、原始星になるのは分子雲コア質 量の30-50%程度だと言われています.もし大質 量星が誕生した場合,強い放射によって周囲のガ スは電離され,電離水素領域が形成されます.本 稿では、1-10 pcの構造を分子雲、0.1 pc以下のコ ンパクトな構造を分子雲コア、そして分子雲内の 中間的な構造(≲1 pc)をクランプと定義します.

これまでの天文月報にもまとめられているよう に [1, 2], 大質量星形成が小質量星形成と異なる 点の一つは,星の材料を,効率よく短時間で集め る(高い質量降着率を達成する)必要があるとい う点です.より大質量の星を形成するには、それだ け多くの材料が必要です.また.形成される星の 放射圧に打ち勝つためには、小質量星形成の場合よ り2-3桁ほど高い降着率(~ 10^{-4} - $10^{-3} M_{\odot} \text{ yr}^{-1}$)が 必要だと考えられています.しかし、単にガスが 集まっているだけでは、大質量な構造は自己重力 の作用で分裂してしまいます. 分裂によって形成 される分子雲コアの典型的な質量(ジーンズ 質量)は母体分子雲の密度や温度に依存しま すが、例えば、典型的な温度(~10K)と密度 (~10³ g cm⁻³) の場合, 分裂してできる分子雲 コアの質量は~1-10太陽質量程度であり、大質 量の星を形成するために必要と考えられる数十太 陽質量よりはるかに小さくなってしまいます.

いかに大量のガスを集め一気に収縮させるの か,分裂がどのように抑制されるのかはいまだわ

かっておらず、原始星誕生前後の星形成初期段階 の理解が求められています.理論的な大質量星形 成モデルの議論は20年以上前から、大きく二つ に分けて行われてきました.一つ目は、単一の大 質量コアが暴走的に収縮するというモデルです (図1内シナリオ1) [3]. 例えば、分子雲コアが 30%の効率で星になると仮定すると、8太陽質量 以上の星をつくるためには約30太陽質量以上が 必要です、このシナリオでは、このような大質量 コアが磁場や超音速乱流によって分裂が抑制され る初期状態を予想しています.もう一方は、分子 雲内で分裂によってジーンズ質量程度の小質量コ アの集団が形成され、それらが競争的にガスを奪 い合うことで、効率よくガスを獲得できたものが 大質量星となるというモデルです(図1内シナリ オ2) [4,5]. ガスをどのように効率よく獲得する のかについてはいくつかのモデルが考えられてお り、未だ議論が行われています [5,6]. このよう な理論モデルに制限を与え,形成モデルを構築す るには、大質量の原始星が形成される前、 すなわ ち初期段階の分子雲コアやその周辺環境を調べる ことが重要です.

2. 大質量星の誕生現場

2.1 赤外線暗黒星雲

大質量星が誕生する現場の最有力候補としてと して期待されているのは,赤外線暗黒星雲という 領域です.濃く,多くのガスが集まっている分子 雲で,その中に含まれる濃い塵が,背景の明るい 銀河面放射を吸収することで,赤外線観測でシル エットのようにみえる天体です(図2).

単に赤外線暗黒星雲といっても、その進化段階 は様々です.すでに若い大質量原始星が誕生して いるものもあれば、星形成活動の兆候が全くみつ かっていないものもあります.どのような段階に あるかを判断する一つの指標は、中間赤外線点源 の有無です.若い大質量原始星が誕生している と、中間赤外線で明るい光源が見られ、中間赤外



図2 赤外線暗黒星雲G11.11-0.11のスピッツアー宇宙 望遠鏡による赤外線3色合成画像(3.6 µm, 8 µm, 24 µm)[出典NASA/JPL-Caltech S. Carey (SSC/ Caltech)]

線や遠赤外線でさえ光源をもたないものはまだ大 質量原始星が誕生していない可能性が高いと考え られ,星なしクランプと呼ばれます.具体的に は,スピッツァー宇宙望遠鏡やハーシェル宇宙望 遠鏡の赤外線観測データ(観測波長24 μ m,70 μ m など)を使って進化段階の分類が行われてきまし た [7,8].

ただ,これら宇宙望遠鏡の観測では点源がみつ からなくても,感度が足りないだけで小質量の原 始星はすでに誕生している可能性は否定できませ ん.また,すべての赤外線暗黒星雲が大質量星を 形成しうるというわけではありません.大質量星 が存在する領域と,小質量星のみが存在する領域 との比較から,経験則的に大質量星を形成するた めに必要な質量や密度の条件が導かれていま す^{*1}.大質量星を形成している領域と同程度の質 量や密度をもち,かつ中間赤外線や遠赤外線の点 源をもたない天体こそが,大質量星誕生現場の最 有力候補と考えられるわけです.

2.2 アルマ望遠鏡の必要性

大質量星なしクランプの観測における問題のひ

とつは、それらが豊富に存在するわけではないと いうことです。例えば、ハーシェル宇宙望遠鏡の 銀河面サーベイ観測では3500個程度の赤外線暗 黒星雲内のクランプが同定されましたが、その中 で波長24 µmや70 µmの観測で暗いものは11% 程度しかなく、その中でも大質量星の条件を満た すものはより限られます [11].数が少ないとい うことは、言い換えると遠くまで研究対象範囲を 広げないと存在しないということです。このよう な大質量星なしクランプ候補は、小質量星の形成 場所と比べた場合、大体30倍遠くに存在しま す [12].遠くにあり、かつ濃いガス塊に埋め込ま れた分子雲コアの性質を研究しようと思うと、高 い空間分解能、そして高感度な観測が必要です。

アルマ望遠鏡以前もいくつかの大質量星なしク ランプ候補における分子雲コアの探査は行われて いましたが、アルマ望遠鏡の高性能な観測によ り、0.1 pcを十分に分解して、1太陽質量以下の コアをも同定できるような、赤外線暗黒星雲、特 に大質量星なしクランプ候補の内部構造の研究が いよいよ可能になってきたのです.

3. ASHESサーベイ

これまでの大質量星なしクランプのアルマ望遠 鏡を用いた観測は、有名領域に限定したケースス タディが主流でした.1,2領域の観測を行い、大 質量星なしコアの有無や、分裂やガスの運動を詳 細に調べることで大質量星形成の初期段階を解明 しようというものです.ただ、クランプの環境に 依らない典型的な分子雲コアの性質を調べたり、 数が少ないと考えられる大質量コアの議論をする 場合には、数多くの領域を観測し、大量のサンプ ルを扱う必要があります.そこで我々は、ASHES サーベイ (ALMA Survey of 70 μm Dark High-

^{*1} 大質量星を形成する分子雲が満たす条件には、以下の2つがよく使われます. 1つは*M*≥870 *M*_☉(*R*/pc)¹³³という条件 です [9]. ここで*M*は分子雲質量を,*R*は分子雲半径を表しています. もう1つは,柱密度(視線方向に沿って密度を 積分した値)が0.05 g cm⁻²よりも高い必要があるという条件です [10].

mass Clumps in Early Stages) を行いました.

ASHES サーベイの対象天体は、ハーシェル字 宙望遠鏡による赤外線観測(波長24 um, 70 um) で明るい点源をもたない星なしクランプ候補であ り. 質量が500太陽質量かつ柱密度が0.1g cm⁻² 以上であり、大質量星形成に必要と考えられてい る条件を満たすクランプ39領域です.小質量分 子雲コアのサイズを分解できるように、距離が 6 kpcよりも近いものに限定しました. 選ばれた 39領域の平均温度は15K程度という低温環境で あり、大質量星形成初期段階にある分子雲クラン プの最有力候補といえます.本サーベイの特徴 は、中間赤外線点源をもたない赤外線暗黒星雲の 電波干渉計を用いた観測としては過去最大の39 領域を対象天体としていること、そして各領域の 広域マッピングをおこない、 クランプ全体を捉え たことです.

本サーベイでは、分子雲コアを定義するのに最 適な低温ダスト(塵)からの熱放射(波長1.3 mm) に加え、高密度ガスのトレーサーである重水素分 子輝線(N_2D^+ , DCO⁺, DCN),分子流のトレー サー(CO, SiO),あたたかいガス(50-100 K) のトレーサー(H_2 CO, CH₃OH)などのデータを 取得しました.本研究では、分子流やH₂CO、 CH₃OHが検出されたコアを星ありコア,いずれ も未検出だったコアを星なしコアと定義しまし た.図3は観測結果の一例です.左の赤外線画像 が示すように、赤外線で暗く電波で明るい~1 pc のクランプを観測し、中央のような高解像度ダス ト連続波放射強度マップを得ました. これまで に、12領域のデータを解析したパイロットサー ベイや特定の領域に対してケーススタディを行 い、以下のようにコアスケールの大質量星形成初 期段階の特徴を明らかにしてきました. クランプ スケールでは星形成活動の兆候はみられていな かった対象天体ですが、アルマ望遠鏡を用いた観 測では、ほとんどの領域で原始星の存在を示唆す る分子流やあたたかいガスからの輝線を検出しま した [13-15] (図3右).また、重水素(D) を含 む分子輝線は、高密度分子雲コア付近で検出さ れ. それらの存在量比 (DCO⁺/N₂D⁺) をみてみ ると、小質量星形成領域のコア付近でみられるも のよりも1桁ほど小さいことが明らかになりまし た [16]. 化学反応ネットワークモデルによると, 観測された低いDCO⁺/N₂D⁺比を説明するには 20-25 Kの温度環境が必要だということがわか



図3 ASHESサーベイの観測結果例.(左)赤外線70μmの観測結果に単一鏡で観測したダスト連続波放射(波長 870μm)を等値線で重ねたもの.水色線で囲った領域をアルマ望遠鏡で観測しました.(中央)アルマ望遠鏡 による観測で得られたダスト連続波強度分布を色マップと灰色の等値線で表しています.コアとして同定した 構造は,水色線で囲まれた領域です.(右)分子流の検出例.矢印は分子流の噴出方向を示しており,矢印の根 元に原始星がいると考えらえれます.水色線はCO(J=2-1)の積分強度を表しています.

り,小質量星形成領域にある星なしコア周囲の環 境(~10 K)よりもあたたかい環境にあること が示唆されました.いくつかのコアはすでに原始 星を形成しており(星ありコア),それらの星形 成活動によってあたたかい環境が誕生していると いうことです.

一方で、分子流の質量放出率やエネルギーは、 大質量原始星からのものに比べて1-2桁ほど小さ く[14,17],星ありコアと星なしコアの非熱的な 速度分散の差があまりない[15]ということも明 らかになりました.これらの結果は、ASHESの 対象天体が、赤外線で明るい、より進化が進んだ 大質量星形成領域と異なり、まだクランプ全体に 影響を及ぼすほどに活発な星形成活動は起きてい ない段階にあるということを示唆しています.

本稿では、全39領域で同定された800個以上 の分子雲コアの統計調査に基づいて大質量星形成 シナリオに迫った研究について紹介させていただ きます.この研究は、私が中心となっておこな い、2023年6月にASHESサーベイ9本目の査読 付き論文として出版されました.

図4は本観測で得られた全39領域のダスト連 続波放射強度マップです.空間分解能約0.02 pc (5000 au)のアルマ望遠鏡を用いた観測によっ て,~1 pcの高密度クランプ内の内部構造が明ら かになりました.細長く伸びた構造をもつものも あれば,観測視野全体に放射が広がっているもの など様々です.

4. 分子雲コアの統計調査

4.1 サンプル構築

星の材料となるガス塊,分子雲コアを観測デー タから一意に定義するのは容易ではありません. 分子雲コアは孤立して存在するわけではなく,特 に大質量星形成領域のように星の集団を形成する ような領域では,周囲のガスに埋もれており境界 がはっきりしているわけではないからです.観測 屋は,周囲よりも高密度でコンパクトな中心集中 した構造を分子雲コアと定義し,他にも重力的に 束縛されている,すなわちガスが収縮して星を形 成しそうだという条件を課すこともあります.し かし,依然として分子雲コアの境界を決めるのは 難しく,これまでにいくつもの同定手法が構築さ れてきました.

本サーベイでは、デンドログラム(樹形図)と いう手法 [18] を用いて、ダスト熱放射マップか ら、階層的構造を同定し、その中でも最も小さい 構造を分子雲コアとして定義することにしまし た.この手法で同定された分子雲コアは、ある程 度以上の放射強度をもち、かつ周囲よりも有意に



図4 ASHESサーベイで得られた39領域のダスト連続波マップ. 各パネルの縦幅がおおよそ1.45 pcに対応します.

高い放射強度をもつ構造です. 全39領域に対し てこの手法を適用した結果,計839個の分子雲コ アを同定することができました(図3中央の水色 線で囲われた構造). これは,赤外線暗黒星雲に おける分子雲コアのサンプルとして過去最大のも のです. 広視野で高感度高空間分解能観測が可能 なアルマ望遠鏡で,多くのクランプを観測したか らこそ得られた成果です.もちろん,これら全て が星をつくるかどうかは現段階ではわかりません が,パイロットサーベイの結果,高密度ガスのト レーサーが検出された分子雲コアのうち,80%は 重力的に束縛されていると見積もられおり,ほと んどは重力によって収縮すると期待されます[15].

4.2 分子雲コアの質量

まず初めに,839個のコアの質量を見積もりま した.シナリオ1が予想するような大質量星なし コアは存在するのでしょうか.分子雲コアの質量 は、ダストの性質と温度、およびガスダスト質量 比を仮定することで、ダスト熱放射の放射強度か ら見積ることができます.その結果,839個の分 子雲コアの質量は,0.05太陽質量から81太陽質 量と見積もられました.

図5は、全839個のコアから作成した分子雲コ アの質量関数(対数-対数軸)です.どの質量の コアがどのくらい存在しているかを表していま す.~1太陽質量以上では、質量が大きくなるほ ど指数関数的に数が減っています.おおむね、近



傍の小質量星形成領域や大質量星形成領域で見ら れているものと同様の分布をしています.30太 陽質量以上をもつコアは1%以下(7/839)であ り,平均的な分子雲コア質量は,クランプの密 度,温度から予想される分裂片の質量(ジーンズ 質量;大体1-3太陽質量)程度だということが明 らかになりました.

対象としたクランプはいずれも大質量星を形成 しうるほどの質量をもっていますが、 各クランプ で最も重い分子雲コアが仮に30%の効率で星に なったとしたとき、その星質量は、 クランプ質量 から期待される最大星質量に対してどの程度大き いのでしょうか.図6には、領域ごとに最も重い 分子雲コアの質量を0.3倍したものを丸印で示し ています. 観測された分子雲コア質量から期待さ れる星質量です.星印は、星団質量と星団内最大 星質量の経験則 [13, 19] から導かれた、クランプ 質量から予想される最大の星質量です. このと き、クランプ質量の30%が星団になると仮定し ています.いずれの領域も、クランプの質量とし ては大質量星を形成しうる一方で,4領域以外は 点線(大質量星の定義である8太陽質量)よりも 下側に丸印が分布している、すなわち、ほとんど の領域で観測された分子雲コアは、自身だけで大 質量星を形成できるほどには大質量ではないこと がわかります.また、4領域いずれの大質量コア も、本観測によって、分子流やあたたかいガスの 存在を示唆する分子輝線が検出されており、本観 測からは図1内シナリオ1で仮定されているよう な大質量星なしコアは検出されませんでした.

4.3 重い分子雲コアができる環境

先ほど,星団質量と最大星質量の経験則につい て触れましたが,大質量星が存在するような星団 では,星団の質量と最大の星質量との間に相関が あると言われています.もしシナリオ1が期待す るように,分子雲コア質量で星質量が決まり,さ らに星団の質量もクランプ質量と相関をもつとす ると,大質量なクランプの方が,より重い分子雲

コアを形成すると予想されます.そこで,各クラ ンプの質量と,そこで観測された最大コア質量に 相関があるのかを調べました(図7左).図から はあまり強い相関は見られません.スピアマンの 順位相関係数でどれほど相関しているかを測って みても,あまり相関はなさそうです.これは,最 終的な星質量が,現在観測されたような初期の分 子雲コア質量で決まらないことを示唆している可 能性があります.

一方で,他のクランプの物理量とも相関の有無 を探っていると,最大コア質量とクランプの密度 との間に穏やかな相関があることがわかりました (図7右).初期段階では、より高密度なクランプ の方がより重い分子雲コアを形成しているようで す.

4.4 分子雲コアの空間分布における偏り

では、クランプ内に注目してみると、コアはど のように分布しているのでしょうか. 星団内では 大質量な星同士が集中して、小質量な星と分離す るように存在する傾向がみられています(mass segregation; 質量分離). 星団の進化の過程で、 互いの重力によって星同士が引き寄せ合い、この



図6 クランプ質量から予想される最大星質量と、観測された最大コア質量から予想される最大星質量の比較.丸印は、各領域で最も大質量なコアが30%の星形成効率で星を形成した場合に期待される星質量を、星印は、クランプ質量の30%が星団になると仮定し、星団質量と最大星質量の経験則から見積もった最大星質量を表しています. 点線は大質量星の定義である8太陽質量に対応します.



図7 各クランプで観測された最大コア質量と、クランプの質量(左)、面密度(右)の散布図. 各パネルの右上に、 スピアマンの順位相関係数の値を示しています. 相関係数が0.4以上だと穏やかな相関, 0.7以上だと強い相関 があるといわれています.

ような現象が起きることは予想されるのですが, その効果が効くほどに十分な時間が経っていない 若い星団でも,同様の傾向が近年観測されてお り,原始的な質量分離と呼ばれています [20]. コア成長モデル(シナリオ2)は,クランプの重 力ポテンシャルの底にあるコアの方が効率よくガ スを獲得できると予想しており,その場合原始的 な質量分離や分子雲コア質量による空間分布の違 いが期待されます [5].

本サーベイの対象領域は,大質量星形成初期段 階にあると期待されるため,コアの段階で質量分 離の兆候がみられるかを調べるのに適していま す.私たちは連続波放射マップから同定したコア の位置(2次元)と質量の情報を用いて,質量分 離の度合いをAパラメータを用いて測りました. Aは,ある個数のコアをランダムに選んだ場合の コア間距離の合計と,質量が大きいものから順に ある個数分選んだ場合のコア間距離の合計の比を とったものです[21].図8が示すように,大質量 なコアがより集中して分布している(質量分離が 起きている)と,比は1より大きくなり,小質量 のコアと同様に分布していると,比は1程度にな ります.

図9上には、39領域のうち、質量分離度の最大 が2よりも大きくなった領域だけを表示しまし



図8 質量分離度(Λ)が1程度の場合(左)と,1よ り十分大きい場合(右)の,分子雲コア分布の 違いを表した模式図.模式図には,コア数N= 4の場合に,質量分離度の定義式の分母の評価 で用いるコア間距離を水色線で表しています. た.5つの領域のみ,Nが3-4程度で2よりも大 きくなっています.横軸Nは,選ぶコアの数で す.Nが大きくなるほど,比較に用いるコアの数 が,各領域の全コア数に近づくので,比はだんだ ん1に近づいていきます.表示されていない領域 では,質量分離度が常に1程度であり,ほとんど の領域で質量分離が見られませんでした.すなわ ち,現段階では,比較的大質量なコアも小質量な コアと同様に分布していると考えられます.質量 分離に関する先行研究と比べて,本研究の観測視 野は小さいため,より広い範囲で,より多くのコ アを含めて考えると質量分離が見える可能性は否 定できませんが,現在のところシナリオ2が予想 するようなコアの原始的質量分離の兆候はみられ ませんでした.

コアの空間分布と質量の相関ではなく、密度と



 図9 上) 質量分離度と(下) 密度による分離度のコ アの数(N) 依存性. 各パネルでは, Nが3以 上で分離度(Λ) が2以上になった領域のみを 表示しています.

の相関を調べてみると、異なる結果が得られまし た. 図9下には、密度による分離度(図8に示し た質量による分離度と同様に、ランダムに選択し たコアN個の間の距離の合計と,密度の降順に 選んだコアN個の間の距離の合計の比(Λ)使っ て導出)を図示しています.先ほどと同様,39 領域のうち、分離度の最大が2よりも大きくなっ た領域だけを表示していますが、図9上と比べて より多くの16領域が2よりも高い分離度をもつ ことがわかりました. つまり, 約半数の領域で は、比較的高密度なコアが、分離して存在するこ とを意味しています. このようなコアはクランプ 内でもよりガスが集まっている領域に存在してい るために、コアの密度による空間分布の偏りが生 じていると考えられます. クランプ内でもガス密 度が高い領域は、より効率よくガスを獲得できる と期待されるため、その内部にあるコアはより太 りやすい環境にあると期待されます。もし、これ ら高密度コアが大質量なコアに成長すると仮定す ると、現在みられている密度による分離は、原始 的な質量分離の兆候と考えられるかもしれません.

5. 大質量星形成モデルの確立に向けて

ASHES サーベイをはじめ,アルマ望遠鏡に よって大質量クランプ内の内部構造が明らかにな り,大質量星形成の初期段階にある分子雲コアの 性質が調べられるようになりました.本稿ではダ スト連続波放射強度マップから同定された839個 のコアの質量や空間分布の統計調査についての結 果を紹介しました.最後に,ASHES サーベイで 得られた結果からどのような大質量星形成シナリ オが考えられるかを議論します.

図1内のシナリオ1では、重力的に安定な大質 量星なしコアが存在し、分子雲コア質量と形成さ れる星質量に相関があると予想しています。一方 で、本サーベイにより、800個以上の大量のサン プルを構築したとしても、大質量の星なしコアは なく、そもそも大質量コアをもたない領域がほ とんど(90%)ということが明らかになりまし た(図6).今後大質量星なしコアが誕生する可 能性や,大質量星なしコアの寿命が非常に短い可 能性は否定できませんが,大質量星なしコアは少 なくとも初期段階には存在していないことが示唆 されました.また,クランプ質量と分子雲コア質 量との相関もみられませんでした(図7左).

初期に形成されているコアがジーンズ質量程度の 小中質量であることや,ほとんどが重力的に不安定 だという結果 [15] はシナリオ2を支持します.コア の分布が質量に依っている様子はほとんどの領域で みられませんでしたが(図9上),より密度の高い 領域では大質量コアが形成されている様子や(図7 右),密度が高いコア同士は近接して存在している 兆候がみられ(図9下),効率よくコアガスを獲得 することで,成長できるのではと期待されます.

実際に、コアの質量成長を示唆する観測結果も 報告されています.例えばパイロットサーベイで は、分子雲コアの進化段階を分類することによ り、原始星をすでに形成していると期待される星 ありコアが星なしコアに比べて、大質量かつ高密 度だという傾向が見つかり[15]、また分子流の 大きさと速度から見積もったおおまかな分子流の 駆動時間が分子雲コア質量と正の相関をもつこと も明らかになりました[14].これは、進化に伴 い質量を増すことを示唆しています.

また、本サーベイの対象領域の含まれる一つの 領域にある中質量コア周囲では、コアの重力収縮 を示唆するガスの運動が検出されており、輝線の 形状から $10^{-3} M_{\odot} yr^{-1}$ と高い質量降着率が見積 もられました [22]. 他の領域でも、ガスの運動 の解析から、コア周りで、フィラメント状の細長 い高密度構造に沿ってガスがコアに流入している 様子が見られ、 $5 \times 10^{-4} M_{\odot} yr^{-1}$ の質量流入率が 見積もられています [23]. この高い降着率が自 由落下時間程度継続すれば、10太陽質量程度増 量することができ、シナリオ2のように大質量原 始星を形成しうると期待されます.

おおむね,シナリオ2をサポートする結果が得ら れたのですが,実際にどれほど普遍的に,またど のように,非常に効率的な質量獲得が起きている のかは観測的に検証されておらず,さらなる研究 が必要だと考えられます.今後,コア周囲の環境 やガスの運動などの解析を行いコアが質量成長し ている様子が普遍的にみられるのか,そのガス流 入率は大質量星を形成するのに十分高いのかを調 べたり,より進化の進んだ段階にあるコアの質量や 分布と比較をしたりすることで,大質量星形成シ ナリオへさらなる制限を与えたいと考えています.

謝 辞

本稿の科学的な内容は主に2023年に筆者らが 発表した査読論文 [17] に基づいています.指導 教員である中村文隆氏,Patricio Sanhueza氏をは じめとする共同研究者の皆様,また本稿の執筆機 会をくださった廿日出文洋氏にこの場をお借りし て深く感謝いたします.本研究は日本学術振興会 の科学研究費 (JSPS KAKENHI Grant Number JP22J21529, JP22H01271),若手研究者海外挑戦 プログラム,およびFoPM,東京大学WINGSプ ログラムの支援を受けて行われました.

参考文献

- [1] 細川隆史, 2009, 天文月報, 102, 595
- [2] 元木業人, 2014, 天文月報, 107, 375
- [3] McKee, C. F., & Tan, J. C., 2003, ApJ, 585, 850
- [4] Bonnell, I. A., et al., 2001, MNRAS, 323, 785
- [5] Vázquez-Semadeni, E., et al., 2019, MNRAS, 490, 3061
- [6] Padoan, P., et al., 2020, ApJ, 900, 82
- [7] Contreras, Y., et al., 2017, MNRAS, 466, 340
- [8] Urquhart, J. S., et al., 2022, MNRAS, 510, 3389
- [9] Kauffmann, J., & Pillai, T., 2010, ApJ, 723, L7

- [10] He, Y.-X., et al., 2015, MNRAS, 450, 1926
- [11] Traficante, A., et al., 2015, MNRAS, 451, 3089
- [12] Whitaker, J. S., et al., 2017, AJ, 154, 140
- [13] Sanhueza, P., et al., 2019, ApJ, 886, 102
- [14] Li, S., et al., 2020, ApJ, 903, 119
- [15] Li, S., et al., 2023, ApJ, 949, 109
- [16] Sakai, T., et al., 2022, ApJ, 925, 144
- [17] Morii, K., et al., 2021, ApJ, 923, 147
- [18] Rosolowsky, E. W., et al., 2008, ApJ, 679, 1338
- [19] Larson, R. B., 2003, Astron. Soc. Pacific Conf. Ser., 287, 65
- [20] Alfaro, E. J., & Román-Zúñiga, C. G., 2018, MNRAS, 478, L110
- [21] Allison, R. J., et al., 2009, MNRAS, 395, 1449
- [22] Contreras, Y., et al., 2013, A&A, 549, A45
- [23] Redaelli, E., et al., 2022, ApJ, 936, 169

High-mass Star Formation Hidden in Dark Clouds

Kaho Morii^{1, 2}

¹Department of Astronomy, Graduate School of Science, The University of Tokyo, 7–3–1 Hongo, Bunkyo-ku, Tokyo 113–0033, Japan

²National Astronomical Observatory of Japan, National Institutes of Natural Sciences, 2–21–1 Osawa, Mitaka, Tokyo 181–8588, Japan

Abstract: To understand the formation process of high-mass stars, it is essential to constrain the initial conditions. Infrared Dark Clouds (IRDCs) are thought to be the birthplaces of such high-mass stars. High spatial resolution and high sensitivity observations with ALMA have enabled us to study the properties of the dense molecular cloud cores embedded in IRDCs. We performed the ASHES survey on 39 massive clumps, dense parts of IRDCs, and identified 839 cores, showing that the initially formed cores are not massive enough to form high-mass stars on their own and need further growth to do so.