# SPICAで探る星形成・星間媒質<sup>\*1</sup>

井 上 剛 志<sup>1</sup>・岩 崎 一 成<sup>2</sup>・大 屋 瑤 子<sup>3</sup>・ 神 鳥 売<sup>4</sup>・島 尻 芳 人<sup>5</sup>・

# 立 原 研 悟<sup>1</sup>·古 家 健 次<sup>6</sup>

〈<sup>1</sup>名古屋大学大学院理学研究科 〒464-8602 愛知県名古屋市千種区不老町〉
〈<sup>2</sup>国立天文台天文シミュレーションプロジェクト 〒181-8588 東京都三鷹市大沢 2-21-1〉
〈<sup>3</sup>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〉
〈<sup>4</sup>アストロバイオロジーセンター 〒181-8588 東京都三鷹市大沢 2-21-1〉
〈<sup>5</sup>国立天文台アルマプロジェクト 〒181-8588 東京都三鷹市大沢 2-21-1〉
〈<sup>6</sup>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: <sup>1</sup>tsuyoshi.inoue@nagoya-u.jp

SPICAサイエンス検討会星形成・星間媒質班ではSPICA時代を見据え総勢15名の体制でサイエ ンス検討を行った.本班では星間媒質の物質的性質から,星形成の現場である分子雲の熱的/化 学的特性,磁場構造を含めた自己重力プラズマ系としての性質,さらには超新星の周辺環境や爆 発によるダスト生成に至るまで幅広い分野にわたって検討が行われた.本稿ではその中でも特に 分子雲に関しての検討結果を,その形成機構から内部で起きる星形成に至るまでをスケールを 追って解説する.

# 1. はじめに

星間媒質とは銀河の中で星々の間の空間に充満 する物質の総称であり,水素を主成分としてヘリ ウムやその他の重元素がガスやダスト(星間塵) といった様々な形態で混在している.天体現象の 多くが星間媒質を舞台として発生し,星形成は星 間媒質で起きる天文現象の代表例であると言え る.SPICAサイエンス検討会の星形成・星間媒 質班では,星形成に留まらず超新星爆発などまで 含めた星間媒質で繰り広げられる様々な現象や, 複雑な性質を持つ星間塵の物性まで含めた広い分 野にわたりSPICAで期待される新しいサイエン スの検討が行われた.検討を行ったメンバーは下 記の通りである(敬称略).相川祐理(東京大学), 井上剛志(名古屋大学),岩崎一成(国立天文台), 大屋瑤子(東京大学),神鳥亮(アストロバイオ ロジーセンター),坂井南美(理化学研究所), 島尻芳人(国立天文台),下西隆(新潟大学), 立原研悟(名古屋大学),野沢貴也(国立天文台), 日高宏(北海道大学),古家健次(国立天文台), 古屋玲(徳島大学),守屋尭(国立天文台),山本 智(東京大学).

検討の大枠が分かる概要図を図1に示した. 図1のバックグラウンドになっているのは星間媒 質の中でも最も濃密な領域で星形成の舞台でもあ

<sup>\*1</sup> 本記事の投稿後, ESA側のコスト超過が明らかになり, SPICA計画の見直しが検討された.さらに本年10月にESA Cosmic Vision M5選抜に向けた検討を打ち切るという判断が, ESA, JAXA, 提案機関であるオランダSRONの間で 合意された.しかし本記事の内容は,この分野におけるスペース中間・遠赤外線観測のサイエンスを検討した結果を 示すものとして価値があると考え,掲載することを決めたものである.



図1 星形成・星間媒質班の検討概略図.

る分子雲である.分子雲の中には高密度なフィラ メント状の領域が普遍的に存在することが知られ ており,それらフィラメントの中でも質量が大き く重力的に不安定なものは分裂して分子雲コアと 呼ばれる星形成直前の天体を形成する.重力崩壊 した分子雲コアはその中心部に星を生み出し,星 の周りには惑星形成の現場となる原始惑星系円盤 が誕生する.星はその誕生後も進化を続け,星の 中でも特に質量の大きなものはその寿命の最後に 超新星爆発を引き起こす.

星形成・星間媒質班で行われたサイエンス検討 をたどると、このような宇宙の物質循環過程を 一通りめぐることができるが、残念ながら紙面の 関係で全ての検討結果を紹介することはできな い.以下本稿では分子雲の形成から始まり、徐々 にスケールダウンしていって原始星の周辺環境に 至るまでのサイエンスについて、SPICAで何を明 らかにすることができるのかについて紹介する.

# 2. 分子雲の形成と多相構造

分子雲は星間媒質の中で最も濃密で冷たい成分 であり、星形成の舞台となる極めて重要な天体で ある.これまで分子雲の観測には主にダスト連続 波やCOなどの分子輝線が用いられ、特に星形成 と直接関連する高密度領域に焦点が当てられてき た.それにより超音速乱流が普遍的に存在するこ と[1]、近年ではフィラメント状の構造が星形成 において重要な役割を果たしていることが明らか になってきた(例えば[2]).しかし原子ガスから 分子雲への相転移過程を考えると、COで同定さ れる分子雲は、多相ガスとしての分子雲の一部分 を見ているに過ぎないことが分かる.図2は、近 年の化学反応などの素過程を取り入れた、原子ガ スから分子雲への進化過程を追跡した数値流体シ ミュレーションの結果である[3-5].得られる密 **度・**温度構造は非常に非一様である.ここで注目

SPICA特集(2)



図2 数値シミュレーションによって得られた分子雲 形成の様子.3次元の密度構造と温度構造の2 次元スライス(x-y平面)を表す[3].

すべきは、COや「CI] で同定される低温高密度な 相(Cold Neutral Medium, CNM)の周囲は高温 低密度な相(Warm Neutral Medium, WNM)で 満たされているということである. CNMの微細 な雲はWNM中を超音速で動き回る.分子線で 見えるのは分子を含むCNMだけなので、超音速 乱流として観測されるのである. さらにこの速度 はWNMにとっては亜音速であるため、衝撃波 を伴う急速な散逸が起こらない. 多相構造は超音 速乱流の維持においても重要な役割を果たす. 多 数の微細分子雲が超音速の相対速度で運動してい ることも観測的に確かめられている[6]. WNM からCNM、そしてCNM内では原子ガスから分 子ガスに相転移し、高密度クランプ・コア形成を 経て星形成に至るが、それぞれの過程でのエネル ギー収支の解明が、星間媒質の進化の理解に必須 である.現にシミュレーションによるとWNM 中の乱流エネルギーは、分子雲よりも卓越してお り,分子雲の力学にWNMが重要な役割を果た していることを示唆している. これまで着目され ていた高密度領域に存在する中性炭素原子やCO 分子だけでなく、それらでは同定できない WNM の分子雲形成・進化における役割を観測的に明ら かにする必要がある.

SPICAに搭載される遠赤外線観測装置SAFARI の分光マッピング機能を使えば、WNMに存在す る電離した炭素からの「CII」輝線(遠赤外線 158 µm)を捉えることができる. これまで BICE な どの気球望遠鏡[7]や、最近ではSOFIA 望遠鏡[8] で「CII] 観測が試みられてきたが.広域をカバー するが低空間分解能,または高空間分解能だが狭 い領域に観測が限られていた.またWNMの主 要なトレーサーとして水素の21 cm線が用いられ てきたが、空間分解能が低く、また遍在する複数 成分の視線上の重なりや光学的厚みの問題から. 微細な構造の検出は困難だった、このように高空 間分解能かつ広範囲をカバーする WNM 観測は これまでなされておらず、SPICAに対する期待 は大きい. 高い感度を持つことから, 小マゼラン 雲などの近傍銀河からの微弱な「C Ⅱ〕輝線の検 出も可能であり、太陽近傍とは異なる環境下にお ける分子雲の多相構造を調べることができる.

またWNMの中には、高密度部で形成され乱 流拡散で漏れ出た水素分子が存在することが数値 流体シミュレーションで指摘されている[9].し たがって水素分子の純同転輝線で同定できる可能 性がある.実際に水素分子の純回転輝線の観測か ら. 吸収線[10] と輝線が検出されている[11]. しかし,輝線強度が弱いため詳細な空間分布と運 動までは捉えることができていなかった. 高感度 で高分散のSPICA-SMIの中分散分光器(MR) を使えば、水素分子純回転輝線でのマッピングが 可能になると期待される. SPICAの大きな強み は、地上の望遠鏡によるCOや「CI」の高分解能 観測と同等の空間分解能を達成できることにあ る. [CII] や水素分子純回転輝線のデータと,野 辺山45m電波望遠鏡や,ASTE,ACAを含む ALMAなど地上電波望遠鏡によるCOと「C I] のデータとを組み合わせることで、星間雲中の WNMから分子雲までの幅広い相の間の空間分布 の違いを、数1,000 AUのスケールで議論するこ とが可能となる.これらの観測から、分子雲微細

----- SPICA 特集(2)

構造の内部と外部で温度・密度を知ることがで き、乱流のエネルギー密度を明らかにできる.こ のように原子ガスや分子雲への相転移過程と、各 相での乱流構造を具に調べることが可能となり、 星形成の初期条件に制限を与えることが期待され る.

# 分子雲に埋め込まれた高密度フィ ラメント構造

現在宇宙で生まれている全ての星は分子雲の中 で生まれているが、近年の高感度高分解能な観測 によって原始星や星形成直前段階の天体である分 子雲コアは分子雲の中でもとりわけ高密度なフィ ラメントと呼ばれる線状構造の上に分布している ことが示されている[2]. つまり, 分子雲の内部 でどのようにフィラメント状の高密度構造が形成 されるのかを明らかにすれば、星形成が理解でき ることになる. 分子雲の中にフィラメント状の構 造が形成される可能性については、上記のような 観測的示唆が得られる前からいくつかの理論が提 唱されており,現在までの多くの研究を総合する と、フィラメントの形成メカニズムは大雑把には 次に述べる3つのタイプに大別することがきで る.(i) 衝撃波圧縮層などで生成されたシート状 分子雲の自己重力による分裂[12].(ii) 超音速乱 流で生成されたシート状構造同士の衝突交差面の 構造[13].(iii)分子雲クランプの衝撃波による 爆縮形成[14]. これらの形成機構の全ては分子雲 が衝撃波に圧縮されることを引き金としている が、分子雲と衝撃波の相互作用は非常に普遍的で あり, 例えば超新星爆発や大質量星の放射が駆動 する電離領域の膨張に伴う衝撃波,分子雲同士の 衝突に伴う衝撃波などに分子雲は常にさらされ続 けている.

重要なのはこれらの内どれが星形成にとって重 要なメカニズムなのかを観測的に明らかにするこ とであるが、SPICAには分子雲からの偏光放射 を観測し分子雲が帯びる磁場構造を測定可能な

B-BOPが搭載される予定であり、これがフィラ メントの形成機構の解明に重要な役割を果たす. 宇宙赤外線望遠鏡Herschelによる近傍星形成領 域に対する探査観測から、フィラメントは0.1 pc の幅を持つことが明らかになっているが, B-BOPを用いて200 µmの波長で観測した場合, 約18秒角の空間分解能を達成することができる. つまり、SPICAを用いれば400 pc以内の距離に あるフィラメントの詳細な磁場構造を知ることが できる.また、B-BOPの感度があれば、濃密な フィラメント内部のみでなく、その周辺の磁場構 造も同時に観測が可能である. この威力は絶大で 例えば、上記(iii)のフィラメント形成機構では 図3のようにフィラメント周辺で磁場がたわむこ とが予言されており、容易にSPICAで検証でき る. 紙面の関係で本稿では省略するが、フィラメ ント内部の磁場の角度分布関数を解析することに より、上記(i)と(ii)、(iii)を区別することも SPICAなら可能である[16].

星形成の中でも特に謎が大きいフィラメントに おける大質量星形成を解明するためには、フィラ メント自体を十分空間分解し、フィラメントと周 辺環境の関係を探るために広がった天体の構造を 抑えた観測が重要となる、先に述べたように、 SPICA単体でも距離400 pc以内のフィラメント を0.04 pc以下の空間分解能で詳細な構造まで調 べることができる.しかしながら、大部分の大質 量星形成領域は400 pcより遠方にあり、SPICA では、それらの領域にあるフィラメントを空間分 解することができない. そこで, 考えられる手法 の1つが、現在建設計画が練られているLarge sub millimeter Telescope (LST) や Atacama Large Aperture Submm/mm Telescope (AtLAST) と いった大口径の地上望遠鏡にB-BOPと同じカメ ラを搭載して観測をし、SPICA/B-BOPにより取 得されたデータと足し合わせることである.空間 分解能は、アンテナ口径が大きければ大きいほ ど、良くなる. そのため、宇宙赤外線望遠鏡のよ



図3 左図:磁気流体シミュレーションで形成された分子雲フィラメントの断面図([15]より抜粋).黒い棒線は各場 所での磁場の方向を表しており、ガスが集中しているフィラメント部分に向かって下に凸な方向分布をしてい ることが分かる(グレーの棒線は速度場なので注意).このような磁場構造が観測されれば図のz方向に伝搬す る衝撃波によってフィラメントが形成された証拠になる.右図:断面図の描画場所とフィラメントの位置関係.

うに打ち上げに重量制限のない地上望遠鏡の方が アンテナロ径が大きく,より高い空間分解能を得 ることができる。例えば、30mクラスの地上望 遠鏡であれば、~3秒角といった高い空間分解能 のデータを取得することができ、2.5 kpc以内の 距離にある30以上の大質量星形成領域のフィラ メントの空間分解が可能となる.一方で、地上望 遠鏡による観測では、大気雑音を取り除く際に、 広がった構造を持つ天体からの放射も一緒に取り 除かれてしまい、広がった構造が再現できないと いう問題点がある. 宇宙赤外線望遠鏡である SPICAによる観測は、大気の影響を受けないた め,広がった構造を再現することが可能である が、アンテナ口径が小さいため、空間分解能が小 さいという問題点がある. そこで, 両者のデータ を足し合わせることで、高い空間分解能かつ広 がった構造を抑えたイメージを作成する.この手 法の有効性は、すでにHerschel 宇宙赤外線望遠 鏡に搭載された SPIRE と地上望遠鏡の APEX に 搭載されたArTeMiSカメラで取得されたデータ で実証されている.このように、お互いの強みを 活かすことで,初めて,大質量星形成領域におけ るフィラメントにおける星形成の過程を明らかに することが可能となる[17].

## 4. 分子雲コアの磁場構造

恒星の形成母体は、高密度の分子ガスと塵の塊 (分子雲コア)であり、この母体コアの性質がの ちに形成される恒星の物理量を決めると考えられ ている.ひとたび自己重力が他の対抗力(熱・乱 流・磁場)を上回ったとき、その後の重力収縮を 止めるメカニズムは存在しない.したがって、母 体コアが重力収縮を始めた瞬間に持つ物理量が、 星形成過程の初期物理状態を決める.この分野の 研究は「星形成の初期条件問題」と呼ばれている [18].この問題において、星形成初期におけるコ アの磁気的性質の解明という課題が、その観測の 困難さから、埋めるべき最後のピースとして残さ れている.

分子雲コアの性質について知るためには,コア の前段階,すなわち,より大きな構造からのコア の分裂機構や,ひいては分子雲そのものの形成過 程にまで遡って理解を深める必要がある.した がって,10pcスケールの大きな構造から1pc以 下の小さな構造へ,低密度(10<sup>2</sup>-10<sup>3</sup> cm<sup>-3</sup>)から 高密度(>10<sup>4</sup> cm<sup>-3</sup>)へ,横断的に物質移動の履 歴をたどっていく必要がある.

分子雲形成から雲内構造形成(コアの形成と進

----- SPICA 特集(2)

化)までを理解する際に本質的なのは,星間媒質 が重力により濃集する際に磁力線を引きずって歪 める過程(重力湾曲=物質移動の履歴)の検出で ある[19].分子雲コアにおける磁場の湾曲は,中 程度に濃密な領域(可視減光量 $A_v$ =5-20等級) に現れるのが特徴で,B-BOPの存在しない現時 点でこれを検出できるのは,近赤外線域での星間 偏光測定のみである(図1の下段中央図[20]). なぜなら,可視域での星間偏光測定では, $A_v$ > 5等級の領域を見通すことができず,地上からの サブミリ波での塵の熱放射偏光測定では,非常に 濃密な領域( $A_v$ >20等級)を貫く直線磁場成分 しか検出できないからである.

磁場の湾曲の現れ方の典型例は,物質が磁場を 引きずりながら等方的に収縮した場合である.こ のときは,収縮コアの周りに砂時計型に歪んだ磁 場構造が現れる[20-22].砂時計は入れ子になっ ていることもあるだろう[23].衝撃波と物質との 衝突相互作用によるフィラメント分子雲形成モデ ル[24]では,フィラメントの長軸に対してこれ を取り巻くように湾曲した磁場構造が予想されて おり,この描像を裏づける観測も報告され始めて いる[25,26].コア形成モデル[21]や磁気平衡解モ デル[27,28],フィラメント分裂モデル[29,30], 分子雲形成モデル[31,32]などをツールとして, 観測された磁場マップを読み解くことができる.

磁力線の歪み方だけでなく,磁場強度も重要な 情報である.磁場が強ければ向きがよく揃った磁 力線分布(塵による偏光角分布)が,磁場が弱け れば分子雲内の乱流による影響で向きが乱れた磁 力線分布が期待される.この原理に基づいた,偏 光角揺らぎと領域の磁場強度との関係は,Davis-Chandrasekhar-Fermi法として定式化されてい る(DCF法[33,34]).この手法は実際よりも強 く磁場強度を見積もることがシミュレーションを 用いた研究から分かっており,補正係数が提案さ れている[35].また,修正DCF法の提案もある [36,37].偏光角揺らぎの測定方法には,湾曲磁 場成分の差し引きによる方法[20,38]と,構造関 数による方法[39-41]とがある.コアに砂時計型 の磁場構造が付随する場合には、シンプルなモデ ルに基づく3次元解析により、磁力線分布の軸対 称を仮定するだけで,視線方向の磁場軸の傾き角 を推定し、コアごとに全磁場強度を求められる [22].

磁場強度の測定に基づき,コアの力学的安定性 や進化段階について,磁場の効果も含めて議論で きる[42].例えば,コア質量とコアを貫く磁束の 比を取り,これを理論的臨界値[43]と比較する ことで,自己重力収縮に対抗する磁気的なサポー トが卓越しているかどうかを調べられる.磁場強 度の密度依存性や,コアの質量磁束比の動径分布 も議論できる[44].磁気湾曲の研究とあわせて, これらは現在謎に包まれている星形成の初期段階 における磁場の役割を理解するための最も基本的 なデータとなると考えられる.B-BOPでの大 サーベイにより,分子雲コアとそれを取り巻く磁 場の豊かな構造が切り開かれていくことが期待さ れる.

## 5. 原始星天体の化学組成多様性

原始星は,分子雲コアが重力崩壊することで形 成される.大きな角運動量を持ったガスは原始星 に直接降着することができないため,星周円盤を 形成し,やがてその中で惑星系が形成される.こ のような一連の星・惑星系形成の過程は,構造形 成の過程であると同時に,物質進化の過程でもあ る.この2つの過程を結びつけることは,星・惑 星系形成過程の理解に不可欠であり,また,我々 の住む太陽系が持つ豊かな物質的環境の起源に迫 る上でも重要である.

原始星天体における物質進化は、ガスや塵の降 着によって星間媒質が円盤に持ち込まれること で、その後の惑星系が持つ物質への進化に繋がる ため重要である.原始星天体の持つ物質的環境に ついては、1990年代から観測的研究が活発にな SPICA特集(2) -----

されてきた.その後2010年頃には,低質量原始 星を取り巻くエンベロープガスの化学組成に多様 性があることが報告された[45].さらに近年で は,ALMAを用いた観測によって,エンベロー プガスに埋もれた原始星円盤の詳細な観測が可能 になった.これにより,エンベロープスケール (~1,000 AU)から円盤スケール(10-100 AU) までの物理的・化学的描像が明らかにされつつあ る.

一方で、そもそもこのような化学的多様性がい つ・どのようにして生まれるのかについては、未 だ十分に理解されていない. 星間空間に存在する 氷の分子組成は、紫外線環境によって異なること が知られており[46],原始星天体の化学的多様性 の起源についても、星形成前の分子雲コア時代に 生成される氷マントル組成の多様性にまで遡るこ とが提唱されている[47]. このことは, 我々の住 む太陽系が持つ豊かな物質的環境の起源が. 星形 成過程のごく初期まで遡ることを意味し、非常に 興味深い.加えて、近年の観測では、同一の分子 雲複合体の中でも原始星天体ごとに化学組成に違 いが見られることが報告されている[48]. 天球面 上で分子雲複合体の中心付近に位置する原始星天 体は、複合体の縁に位置するものに比べて、飽和 有機分子に富む傾向が指摘されている. 分子雲複 合体の中心付近では縁付近に比べて星間紫外線の 遮蔽が強いと考えられ. 分子雲スケールでの紫外 線環境の違いが原始星天体が持つ化学組成の多様 性に反映されている可能性がある.したがって、 原始星天体の化学的多様性の起源に迫るには、そ の母体である分子雲スケールでの環境との関係を 探ることが急務である.

分子雲中の原子および分子は,星間紫外線に よって電離・解離される.例えば分子雲中におい て水素分子に次いで存在量の多いCO分子は,炭 素(C)原子と酸素(O)原子に光解離され, C原子はさらに炭素イオン(C<sup>+</sup>)へと光電離され る.このため,星間紫外線の遮蔽度合いは化学組 成を決める重要なパラメータの1つである.分子 雲スケールでの紫外線環境が星・円盤形成スケー ルの化学組成に与える影響を探るためには, SAFARIを用いた分子雲複合体における [C II] 輝 線とO原子輝線([O I];63および145μm)の マッピング観測が有用である.[C II],[O I] が 強い領域は,星間紫外線がそこでの化学組成に大 きな影響を与えていると解釈できる.

これまで, [C II] と [O I] の観測研究は, 大質 量星近傍の光解離領域で行われてきた. 一方, 分 子雲スケールにおける紫外線環境の違いが, 将来 形成される星と円盤にどの程度の影響を与えるの かについては, 未だ十分に理解されていない. ペ ルセウス分子雲複合体に含まれる若い原始星天体 は, 有機分子の組成による化学的多様性がすでに 調べられている[48]. この領域について [C II] と [O I] の分布をSPICAで観測することで, 分 子雲スケールの紫外線環境が原始星天体の化学組 成に与える影響を明らかにできる. これにより, 原始星形成に伴う化学進化の多様性について, 分 子雲スケールから円盤スケールまでを繋ぐ理解に 迫ることが期待される.

#### 謝辞

誌面の関係でこの原稿の執筆に加われなかった 検討班メンバーに感謝します.また検討会の全体 を取りまとめてくださった愛媛大学の長尾透さ ん,国立天文台の野村英子さんには大変お世話に なりました.ありがとうございました.

#### 参考文献

- [1] Larson, R. B., 1981, MNRAS, 194, 809
- [2] André, P., et al., 2010, A&A, 518, L102
- [3] Inoue, T., & Inutsuka, S., 2012, ApJ, 759, 35
- [4] Clark, P. C., et al., 2019, MNRAS, 486, 4622
- [5] Iwasaki, K., et al., 2019a, ApJ, 873, 6
- [6] Tachihara, K., et al., 2012, ApJ, 754, 95
- [7] Nakagawa, T., et al., 1998, ApJS, 115, 259
  [8] Pabst, C. H. M., et al., 2017, A&A, 606, A29
- [0]  $V_1$  initial  $V_1$ , et al. 2017, AGA, 000, A2
- [9] Valdivia, V., et al., 2016, A&A, 587, A76

#### 

- [10] Gry, C., et al., 2002, A&A, 391, 675
- [11] Goldsmith, P. F., et al., 2010, ApJ, 715, 1370
- [12] Nagai, T., et al., 1998, ApJ, 506, 306
- [13] Padoan, P., & Nordlund, Å., 1999, ApJ, 526, 279
- [14] Inoue, T., & Fukui, Y., 2013, ApJ, 774, L31
- [15] Inoue, T., et al., 2018, PASJ, 70, S53
- [16] Tomisaka, K., 2015, ApJ, 807, 47
- [17] André, P., et al., 2016, A&A, 592, A54
- [18] McKee, C. F., & Ostriker, E. C., 2007, ARA&A, 45, 565
- [19] Schleuning, D. A., 1998, ApJ, 493, 811
- [20] Kandori, R., et al., 2017, ApJ, 845, 32
- [21] Myers, P. C., et al., 2018, ApJ, 868, 51
- [22] Kandori, R., et al., 2020, ApJ, 888, 120
- [23] Li, H.-B., et al., 2015, Nature, 520, 518
- [24] Inoue, T., & Fukui, Y., 2013, ApJ, 774, L31
- [25] Arzoumanian, D., et al., 2018, PASJ, 70, 96
- [26] Tahani, M., et al., 2019, A&A, 632, A68
- [27] Tomisaka, K., et al., 1988, ApJ, 335, 239
- [28] Tomisaka, K., 2014, ApJ, 785, 24
- [29] Hanawa, T., et al., 2017, ApJ, 848, 2
- [30] Hanawa, T., et al., 2019, ApJ, 881, 97
- [31] Inutsuka, S., et al., 2015, A&A, 580, A49
- [32] Iwasaki, K., et al., 2019, ApJ, 873, 6
- [33] Davis, L., 1951, Phys. Rev., 81, 890
- [34] Chandrasekhar, S., & Fermi, E., 1953, ApJ, 118, 113
- [35] Ostriker, E. C., et al., 2001, ApJ, 546, 980
- [36] Cho, J., & Yoo, H., 2016, ApJ, 821, 21
- [37] Yoon, H., & Cho, J., 2019, ApJ, 880, 137
- [38] Girart, J. M., et al., 2006, Science, 313, 812
- [39] Hildebrand, R. H., et al., 2009, ApJ, 696, 567
- [40] Houde, M., et al., 2009, ApJ, 706, 1504

- [41] Cho, J., 2019, ApJ, 874, 75
- [42] McKee, C. F., 1989, ApJ, 345, 782
- [43] Nakano, T., & Nakamura, T., 1978, PASJ, 30, 671
- [44] Kandori, R., et al., 2018, ApJ, 865, 121
- [45] Lefloch, B., et al., 2018, MNRAS, 477, 4792
- [46] Boogert, A. C. Adwin, et al., 2015, ARA&A, 53, 541
- [47] Sakai, N., & Yamamoto, S., 2013, Chem. Rev., 113, 8981
- [48] Higuchi, A. E., et al., 2018, ApJS, 236, 52

### SPICA Science Case Studies on Star Formation and Interstellar Medium

#### Tsuyoshi Inoue, Kazunari Iwasaki, Yoko Oya, Ryo. Kandori, Yoshito Shimajiri,

#### Kengo Tachihara, Kenji Furuya

Department of Physics, Nagoya University, Furocho, Chikusa-ku, Nagoya, Aichi 464–8601, Japan

Abstract: We studied science cases of star formation and interstellar medium in forthcoming SPICA era. Our case study team is composed of fifteen astronomers and physicists. Here, we show some results of the case studies particularly focusing on star formation.