Z45特集(3)

Z45によるTMC-1高密度コアの CCSゼーマン分裂の検出



楠根貴成

〈名古屋大学大学院理学研究科 〒464-8601 愛知県名古屋市千種区不老町〉 e-mail: takayoshi.kusune@u.phys.nagoya-u.ac.jp

私たちはTMC-1高密度コアに対して観測を行い,CCS分子輝線のゼーマン分裂をクリアに検出 し、高精度での磁場強度測定を世界で初めて実現しました.測定された磁場強度は117±21 μGで した.またゼーマン分裂を起こさないHC₃N 輝線の観測も同時に行い,CCSと同じ手法で偏波較 正をしましたが,ゼーマン分裂は検出されずCCSのゼーマン分裂が確かなものであることを確認し ました.得られた磁場強度を用いて磁気安定性を評価した結果,このTMC-1高密度コアは磁気的 に超臨界状態にあり重力収縮をしていると結論づけました.

1. 星形成における磁場の役割

星は分子雲と呼ばれる密度の高いガス雲から誕 生します[1,2].分子雲の力学状態は,主に自己 重力・内部の超音速乱流・星間磁場の3つの要因 によって決められます.1960年代以降,林忠四 郎らの理論研究によって原始星の進化の理解が進 んできました.一方で,分子雲から原始星の母体 となる高密度コアを形成する過程やその進化は, 分子雲中での磁場の役割がわからないため理解が 進んではいません.

2009年に*Herschel*宇宙望遠鏡による観測が始 まると、分子雲中にはフィラメント構造が普遍的 に存在し、フィラメント構造の分裂が高密度コア 形成の重要な過程であることが明らかにされてき ましたが[3]、フィラメント形成過程で磁場が果 たす役割やフィラメントの分裂から高密度コアが 形成される過程における磁場の役割は依然不明の ままです.近年の理論研究では、将来的にブラッ クホールになるような大質量星の形成には強い磁 場が必要であると提案されていますが[4]、最新 のALMA観測によると、大質量コアでは予想に 反し弱い磁場であることを示唆する結果も報告さ れています.このように一連の星形成過程におけ る磁場の役割は全く理解が進んではいません.

2. 星形成過程は遅い? それとも速 い?

仮に分子雲の自己重力だけが支配的で,星が分 子ガス雲の自由落下時間(約100万年)で形成さ れるとしましょう. この場合, 銀河系の星形成率 (単位時間あたりに星に変化されるガスの総質量) は1000太陽質量/年と算出できますが、実際の 観測による見積もりは約2-3太陽質量/年です. つまり星形成過程は非効率的なのです. 星形成研 究の最大の課題はこの「なぜ星形成過程は非効率 的なのか」を説明することです。1970年代以降、 この低い星形成率を説明するモデルとして2つの 対立するモデルが提案されてきました [5].1つ は、星形成は乱流横断時間(100万年以下)で完 了し、星によるフィードバックによって分子雲が 破壊される、という「速い星形成モデル」です. このモデルでは、すべての分子ガス雲が星に変換 される前に星形成を短時間に完了させることで星

形成率を低く抑えるため,非常に弱い磁場でなく てはなりません.もう1つは,磁場や乱流によっ て分子雲が長時間安定に支えられて,重力収縮が ゆっくりと進む,という「遅い星形成モデル」で す.このモデルでは,非効率な星形成が長時間続 き星形成率が低くなるため,強い磁場による支え が重要となります.このように現在の星形成研究 では,星形成が速い過程なのか遅い過程なのかと いう基本的な事柄ですらよく理解されてはいませ ん.この問いに答えるには,星形成における磁場 の力学的役割を観測的に解明することが必要とな ります.

3. 磁場の観測手法

分子雲に付随する磁場を観測する手法は主に2 つありますが、どちらも得られる情報は限定的で す.1つは、分子雲に含まれる非球状な星間塵が磁 場に対して整列することで起こる電磁波の直線偏 波(偏光とも言う)を測る観測で,近年盛んに行 われています. 例えば、Planck衛星[6]、IRSF望遠 鏡の SIRPOL^[7-8], BLASTPol^[9], SOPHIA^[10], BISTRO[11] 等の望遠鏡やプロジェクトが挙げら れます.しかし直線偏波の観測では、天球面に投 影された磁場(B))の方向の情報しか得られず. 磁場強度を直接測定することはできません. もう 1つの手法は、原子・分子の輝線・吸収線の円偏 波によるゼーマン分裂の観測です. 円偏波ゼーマ ン観測では、輝線・吸収線の左右円偏波成分の微 小な周波数のズレから視線方向の磁場成分(B_l) の方向と磁場強度を測定することが可能です.大 変頼もしい手法のように思われますが、その周波 数のズレは数十Hz程度と非常に小さく,長時間観 測が必要となり技術的にも難しいものです[12].

磁場強度を測定するために、私たちはZ45受信 機を新たに作製し野辺山45m望遠鏡を用いて ゼーマン観測を試みることになりました.Z45プ ロジェクトの概要の詳細は中村文隆氏の記事を参 照してください.

CCS分子輝線のゼーマン観測と 解析

高密度コアの重力収縮を妨げる磁場には臨界強 度B_aという重要な量があります. コアの磁場が B<B_{cr}のとき,磁気力はコアの自己重力よりも小 さくなり、コアを安定に支えることができませ ん. このようなコアは磁気的に超臨界状態にある と言います. 磁気的に超臨界なコアはコアの自由 落下時間程度で収縮し原始星を形成します. 一方、B>B_cのとき、磁気力はコアの自己重力よ りも大きくなり、コアを安定に支えることができ ます. このようなコアは磁気的に亜臨界状態にあ ると呼ばれます. 磁気的に亜臨界なコアはそのま まずっと潰れないわけではありません. 分子ガス の主成分は中性ガスですので,磁気力を直接受け る電荷を帯びた粒子とは多少異なる運動をしま す.この運動を天文学では双極性拡散と呼びま す. この双極性拡散によってコア中心部の磁場の 力が相対的に弱くなり準静的に重力収縮します. やがてコア中心部分が磁気的に超臨界状態になる と重力収縮を開始します. この過程は自由落下時 間よりも遅く進むので、コアの磁場の強度はコア の進化時間を決める重要な物理量となります.

私たちのZ45プロジェクトでは、まず重力収縮 する直前にあると思われる高密度コアに付随する 磁場をゼーマン観測によって検出することを目標 にしました.そこで着目したのが45 GHz帯の CCS分子輝線です.実はこれまでにもゼーマン 分裂の観測は、OH分子やHI輝線、OHメーザー 線で行われていたのですが、これらは分子雲の希 薄な領域や星形成終了後の高密度領域をトレース するため、それらの中間的な密度を持つ高密度コ アの磁場強度測定には適切ではありませんでし た.CCSは野辺山45 m鏡を用いて発見された分 子輝線で、特に45 GHz帯での遷移は比較的大き なゼーマン分裂を起こすことが知られています. さらにCCSの存在量は高密度コアの形成直後の

第114巻 第4号

Z45特集(3)

段階で大きくなりますが、その後減少します、そのため星形成直前のコアを探すにはうってつけの 分子輝線です、また今回HC₃N輝線の観測も同時 に行いました、HC₃N輝線はCCS輝線よりも強 度が強く、ゼーマン分裂を起こさないため、この 輝線を同時観測することで、天体以外の装置起因 の偏波成分がCCS輝線において正しく較正され ているか確認することができます。

ところが, 亀野誠二氏の記事で詳しく述べられ ていますように, 解析した当初はコントロールで あるHC₃Nでゼーマン分裂が検出されてしまいま す. そして後にそれがビームスクイント(右旋・ 左旋偏波間の指向性差)と速度勾配の相互作用に より生まれたものであることが判明しました. ここではより正確に補正を行うために, 高度角を 変化させたときにどのようにビームスクイントが 変化するのかを, SiOメーザー源 NML Tauを使 い調べてみました. 図1には, 観測した高度角に 対するビームスクイント量を示しています. この ようにスクイントは高度角に対して線形に変化し ていることがわかります. 観測値に対して

 $dAZ = dAZ_0 + dAZ_1 \cos EL + dEL_1 \sin EL,$ $dEL = dEL_0 + dAZ_1 \sin EL + dEL_1 \cos EL,$

という式でフィッティングしてあげると,

 $dAZ_0 = -0".41 \pm 0".16$ $dEL_0 = -1".25 \pm 0".16$ $dAZ_1 = -2".05 \pm 0".15$ $dEL_1 = -0".39 \pm 0".16$

の値が求まりました.次章で示されているストー クス*I*や*V*の値は,この高度角を考慮したビーム スクイント補正を適用したものです.

これでめでたく偏波較正が正しくできることに なったわけですが,結果へと移る前に少し脱線を して,速度勾配へ焦点を当ててみましょう.ここ では速度勾配を適当に変化させ,最終的に得られ るストークスV,およびVプロファイルから得られ



図1 SiOメーザー源NML Tauを観測して測定され た,高度角に対するビームスクイントの値.点 は観測値を,線はフィッティングを表します.



図2 HC₃Nの分子輝線観測で得られた速度勾配を基準(黒丸)に、±2,±4 km s⁻¹ deg⁻¹変化させたときの、ストークスVの二乗和(上)とゼーマンシフト量(下)を示します。

るシフト量がどのように変化するのかを検証して みます.例としてTMC-1のHC₃N分子輝線マップ から得られる速度勾配 ($d\nu/dl$, $d\nu/dm$)=(3.68, 3.43) km s⁻¹ deg⁻¹を基準に ±2, ±4 km s⁻¹ deg⁻¹ と変化させてみました.その結果を示したのが 図2です. 観測から得られている速度勾配(図中 黒丸)は、ちょうどストークスVおよびゼーマン シフト量が最小となる谷に位置することがわかり ます. このように、もしも速度勾配が正しく求め られていない場合ですと、非ゼーマン輝線から偽 ゼーマンシフトが検出されることになります.

5. TMC-1

ゼーマン分裂の観測には非常に長い観測時間が 必要となります、実際、今回のTMC-1での観測 では天球面上の1点で30時間(ポインティング や較正天体を含めると計51時間)もの観測時間 をかけてようやく検出に成功しました. そのた め、なるべくゼーマン分裂が検出しやすいター ゲットを選ぶ必要があります.よいターゲットの 条件は(1)比較的長時間観測可能であること (2) CCS輝線が強いこと(3) 輝線プロファイル の端のほうが急峻であることと考えました.(1) の条件は当然ですが、(2)の条件が望ましいの は一般にゼーマン分裂は左右2つの円偏波成分の 差であるストークスVのプロファイルのフィット から導出され、ストークスVの強度はストークス Iの数%程度であるため、なるべく放射の強い領 域のほうが観測がしやすいからです.(3)の条件 は、プロファイルの端のほうが急峻であることで 差が検出しやすくなるためです.先行観測[13]の 結果を参考にして、おうし座分子雲(Taurus Molecular Cloud) にある星なしコアTMC-1を選 びました.

まずTMC-1での観測点を決めるために,On-The-Fly (OTF) 観測によるマッピング観測を行 いました.図3はその際に取得したTMC-1の CCS輝線の積分強度図です.ご覧のようにこの 天体は細長く伸びたフィラメント状の形状をして います.この南東側(図の左下側)でCCS輝線 強度が強くなっています.先行研究では,CCS が最も強い点がTMC-1 (CP)と名づけられてい ましたが,私たちのOTF観測によって得られた



図3 TMC-1のCCS積分強度図. CCSゼーマン観測 のポジションは左下付近にある青十字で示されます.中央の白十字はOHゼーマン観測[14] のポジションを示し,円はHPBWビームサイズを表します.



図4 TMC-1の伸長方向に沿った位置速度図上に示 された小フィラメント[15]. CCS積分強度図の ピーク(=ゼーマン観測点)をX=0としてい る.ここで示されているA, B, C, Dは、図7と 対応している.

最大強度の点はややずれていました. ゼーマン観 測は新しく決めた TMC-1(CP)に選びました.

ゼーマン観測から話が逸れますが,このOTF 観測から,TMC-1フィラメント内部には速度空 間でつながった小フィラメントが多数存在するこ とがわかりました.その同定した構造を図4に示 Z45特集(3)

します. 私たちの観測点付近には複数の小フィラ メント (図中AからD) が存在していることがわ かります. この複数の構造がゼーマン分裂の検出 に影響する可能性があることにこのときは気づい ていませんでした. 一方, この複数構造の影響で 3次元構造の情報が得られる可能性があることも わかっていませんでした. これについては, 土橋 一仁氏の記事に詳しく記述されていますので参照 されてください.

CCS分子輝線のゼーマン分裂の 検出

今回のゼーマン観測から導出された CCS のス トークスIのプロファイルは図5(上)のような ものでした.これを亀野氏の偏波較正法の記事に ある手法を用いてストークスVを導出して、磁場 強度を測定すると117±21 μGと見積もることが できました.図6には、CCSと同時観測をし同じ 偏波較正法を適用した HC₃Nのプロファイルを示 しています. ただしHC₃Nのメイン成分ではなく サテライト成分 (F=4-4) を使用しています. これはHC₃Nのメイン成分が,光学的に厚い3つ の超微細構造(F=5-3,5-4,6-5)を含むため 複雑なプロファイルを示しているからです。ご覧 の通りHC₃Nのサテライト成分ではシフト量が 61.1±77.1 Hzとゼーマン分裂は検出されず、 CCSのゼーマン分裂が確かなものであることが わかります.

さてこの領域の磁場はTMC-1コアの収縮に影響を与えるほど重要なのでしょうか? そこで次 に,得られた磁場強度を使ってコアの力学状態を 評価してみましょう.ただし,前述した通りゼー マン観測からは視線方向の磁場強度(B₁)しかわ かりません.3次元の磁場強度を知るためには, 天球面に投影された磁場強度(B₁)も必要にな ります.直線偏波観測からは天球面に投影された 磁場の方向の情報しか得られないと述べました が,直線偏波観測マップを使って磁場方向の乱れ CCS



図5 CCS輝線のストークスIとストークスVのプロ ファイル、ストークスIを平滑化したプロファ イル(上の青線)の導関数をストークスVに フィッティグしたものが下の青線.

を定量化することで、天球面に投影された磁場強 度の目安を見積もる試みが昔からされてきました. Davis-Chandrasekhar-Fermi法と呼ばれる手法で す[16, 17]. この方法で導出された磁場強度は B_{\parallel} ~ 100 μ Gでした.これらの値を用いて3次元の磁場 強度が導き出すと、 $B_{tot} = \sqrt{B_{\perp}^2 + B_{\parallel}^2} \sim 154 \mu G \sigma$ 、視 線方向に対して約45°傾いていることがわかりま した.

TMC-1コアの柱密度から見積もられる磁場の 臨界強度は B_{cr} =340 μ Gですが、上の方法で導出 された3次元磁場強度 B_{tot} は~154 μ Gです.よっ て、TMC-1コアは磁気的に超臨界状態にあると

.....



図6 HC₃N輝線のサテライト成分のストークスIと ストークスVのプロファイル.HC₃NではCCS で見られたようなストークスVの分裂パターン は見られません.

私たちは結論づけることができました.

磁気的に超臨界状態にあるならば,磁場によっ て分子雲を支えることができず重力収縮している かもしれないと考えられます.土橋氏の記事に詳 細が書かれているように輻射輸送計算を解いてあ げて小フィラメントの視線方向のならび位置を推 測すると,ちょうど小フィラメントが中心に向 かって動く配置になることがわかりました.図7 はその描像を示した模式図になります.これはつ まり,中心に向かって収縮しているというモデル であり,分子雲コアは超臨界状態にあるという今 回の観測結果とよく合います.以上のような解析 結果と考察から,TMC-1コアは磁気的に超臨界



図7 TMC-1のCCS, HC₃Nプロファイルの4成分 フィットとそれらの成分の位置関係[18].

状態にあり分子雲コアは重力収縮をしています が,まだ原始星形成には至っていないというのが 本研究の結論です.

7. 結 び

中村氏の記事にも書かれていますが, Z45プロ ジェクトの科学目標は「ゼーマン分裂を検出する ことで星形成直前の高密度コアに付随する磁場強 度を測定すること」でした.今回のTMC-1分子 雲コアのゼーマン観測では, CCS輝線ではt値が 9.0,p値は $< 2 \times 10^{-16}$ と十分有意な検出と言える 結果が得られ,当初の目的を達成することができ ました.これまでに観測がなされていなかった密 度領域の磁場強度を直接精度よく測定したことに より,星形成過程における磁場の力学的役割を定 量的に議論することが可能となりました.そして 「星形成は遅いのか? 速いのか?」という疑問 の解決に向け,本観測研究が大きな一歩になった のではないかと思っております.

TMC-1では、高密度コアは磁場で完全には支 えられておらず既に重力収縮していることがわか りました.一方で観測値の~154 µGという磁場 強度は、力学的に影響を与えないほど極端に弱い 磁場ではありませんので、遅い星形成モデルに合 う結果となりました.どのように現在の磁気的に 超臨界状態へとなったのかは今後議論していく必 要があります.

謝 辞

赤外線天文学出身の筆者に対し,数多の有益な コメント・アドバイスをくださり,また本稿の執 筆において多大なご協力をいただいた本プロジェ クトリーダーの中村文隆准教授(国立天文台/総 合研究大学院大学)には心より深謝の意を表しま す.ゼーマン観測のいろはや解析手法への助言等 大変お世話になりました亀野誠二教授(国立天文 台),TMC-1分子雲フィラメント構造解析でお世 話になりました土橋一仁教授(東京学芸大学)・ 下井倉ともみ准教授(大妻女子大学)に深く感謝 いたします.本研究の観測および解析は,科学研 究費補助金基盤研究(A)17H01118(代表中村 文隆)の助成を受けたものです.

参考文献

- MacLow, M.-M., & Klessen, R. S., 2004, Rev. Mod. Phys., 76, 125
- [2] McKee, C. F., & Ostriker, E. C., 2007, ARA&A, 45, 565
- [3] Andre, Ph., et al., 2010, A&A, 518, L102

- [4] Inoue, T., & Fukui, Y., 2013, ApJ, 774, 31
- [5] Crutcher, R. M., 2012, ARA&A, 50, 29
- [6] Planck Collaboration, A&A, 576, id.A105
- [7] Sugitani, K., et al., 2011, ApJ, 734, 63
- [8] Kusune, T., et al., 2019, PASJ, 71, S5
- [9] Fissel, R., et al., 2016, ApJ, 824, 134
- [10] Pillai, T., et al., 2020, Nature Astron., 4, 1195
- [11] Ward-Thompson, D., et al., 2017, ApJ, 842, 66
- [12] Suzuki, H., et al., 1992, ApJ, 392, 551
- [13] Nakamura, F., et al., 2015, PASJ, 67, 117
- [14] Troland, T. H., & Crutcher, R.M., 2008, ApJ, 680, 457
- [15] Dobashi, K., et al., 2019, ApJ, 879, 88
- [16] Davis, L., 1951, Phys. Rev., 81, 890
- [17] Chandrasekhar, S., & Fermi, E., 1953, ApJ, 118, 113
- [18] Dobashi, K., et al., 2018, ApJ, 864, 82

Detection of the CCS Zeeman Splitting toward Taurus Molecular Cloud-1

Takayoshi Kusune

Graduate School of Science, Nagoya University, Furo-cho, Chikusa-ku, Nagoya, Aichi 464–8601, Japan

Abstract: We successfully detected the Zeeman splitting of a CCS emission line at 45 GHz toward the nearby pre-stellar dense filament, Taurus Molecular Cloud 1 (TMC-1). This is the first clear measurement of the line-of-sight magnetic strength at this core with a signal-to-noise ratio of \sim 5.7, and the *t* value was 9.0. Along with the CCS line, we simultaneously observed HC₃N emission line which is non-Zeeman line, and did not detect any significant splitting of the non-Zeeman line. Thus, we conclude that our detection of the CCS Zeeman splitting is robust. The derived line-ofsight magnetic field strength was about $117 \pm 21 \ \mu$ G. Using this value, we conclude that the TMC-1 filament is magnetically supercritical. We have done radiative transfer calculations of the CCS and HC₃N emission lines along the line of sight. Our calculations suggest that the filament is collapsing. This is consistent with our conclusion that the TMC-1 filament is magnetically supercritical.