野辺山電波ヘリオグラフ特集

電波で見る太陽の磁力線

岩井一正

〈国立天文台 野辺山太陽電波観測所 〒384-1305 長野県南佐久郡南牧村野辺山462-4〉 e-mail: kazumasa.iwai@nao.ac.jp



電波は目では見えませんから,直感的に理解するのがなかなか難しく,その魅力を説明するとき にはいつも苦労します.しかし電波観測には,ほかの波長では可視化の難しい天体の観測や物理量 の計測ができるという魅力があります.野辺山電波へリオグラフでは太陽が放射するマイクロ波と 呼ばれる電波を観測しています.最近,このデータの偏波を解析することで太陽の磁場を詳細に計 測することが可能であることがわかりました.今回は,電波観測から彩層やコロナと呼ばれる太陽 の上層大気の磁場を計測する新しい手法についてご紹介します.

1. はじめに

理科の時間に砂鉄をまいた紙の下から磁石を近 づけるような実験をしたことがある方は多いので はないでしょうか. そうすると砂鉄は磁石の周辺 で弧を描くように並びます. この弧の形が磁石の もつ磁力線の形状(磁場)を表しています.この 磁場とは厄介なもので、物体の運動に影響を与え ることができるのに、人間の目には見えません. さらに砂鉄は磁場を感じる物質なので,磁力線に 沿って並びますが、下に敷いた紙や磁石をつまん でいる私たちの指は微動だにしません.実はこの 磁場、宇宙空間にも広く存在し、地球を含む一部 の惑星や、太陽のような恒星も磁場を発生させて いることがわかっています. 宇宙空間や恒星の周 りにある物質のほとんどは「プラズマ」と呼ばれ る磁場を感じる状態の物質なので、宇宙で起きる さまざまな現象を理解するには、その場所の磁場 を計測することが重要です.磁場がある場所に砂 鉄をばらまけば、その影響を推測することができ ますが、遠い宇宙のかなたに砂鉄をばらまきにい くことは、非現実的ですね、この目に見えない力 を地球にいながらにして計測する手法があります。

その一つが電波の偏波観測です.しかも,何か特別な電波放射を用いるわけではなく,天体が通常 放射する電波を観測するだけでいいのです.これ はそんな少し変わった電波天文学のお話です¹⁾.

2. 太陽の磁力線

方位磁石の針は常に南北方向を向きますね. そ れは地球に磁場が存在し、その磁場に針が反応し ているからです.太陽も磁場をもっています.太 陽にも北極と南極を結ぶ磁場が存在しますが、そ れに加えて、太陽表面の至る所に磁場の塊が発生 します. それが黒点です. 黒点の大きさは、さま ざまですが、時に地球をすっぽり覆うような大き さにまで成長します. つまり黒点はただ黒く見え るだけではなく、とてつもなく大きな磁場の力が 蓄えられているのです.この磁場の力が何らかの きっかけで一気に解放されるとフレアと呼ばれる 爆発現象や、コロナ質量放出と呼ばれる太陽の大 気中のガスが宇宙空間に噴出される現象が発生し ます. こういった爆発的な現象の余波は地球にも 到来し、今度は地球の磁場に影響を与えます. こ の結果としてオーロラのような自然現象が発生し ます、このように宇宙で起きるさまざまな現象の

----- 野辺山電波ヘリオグラフ特集

元をたどると,太陽の磁場のエネルギーであるこ とが多々あります.

太陽の可視光で見た表面は光球と呼ばれる約 6,000度の大気の層です.この層の磁場は可視光の 観測で古くから計測されてきました.ただ,実際 の爆発現象やそれらに関連する変動が起きるのは, それより上空の彩層やコロナと呼ばれる大気層で あることが多く,近年これら太陽大気の上層の磁 場を計測することに注目が集まり始めています. 彩層やコロナでは磁場強度が小さくなり,また大 気の状態が複雑になるため,磁場の計測が難しく, 現在いくつかの手法が検討段階にあります^{2).3)}. その一つが電波による観測手法です.

電波(でんぱ)の偏波(へんぱ) で磁場(じば)を見る?

電波も光と同じ電磁波の一種です. 今回用いる 電波はマイクロ波と呼ばれる電波で、その波長は 1センチ程度, 周波数に換算すると10 GHz(ギ ガヘルツ,1ギガヘルツは1,000,000ヘルツに 相当)程度です. 電波の性質の一つに偏波があり ます. ここでは簡単に, 電波には進行方向に対し て右回り成分と左回り成分があり、その2成分が 相対的に強くなったり弱くなったりすることで偏 波が生まれると考えてください. 右回りの成分と 左回りの成分の強度が同じ場合は「無偏波」です. イメージが付きにくい場合は、電波には強度や波 長のほかにもう一つ性質があり、その性質を使っ て磁場を計測すると思っていただければ十分です. また今回は「偏波」と表現しますが、光学観測で は同じことを「偏光」と表現します. どちらも電 磁波の同じ性質を表す表現です.

電波の偏波は放射機構や伝播方法によって磁場 の影響をさまざまな形で受けます.よって電波 の偏波から磁場を計測する手法はいくつかありま す^{4),5)}.今回用いる手法では熱制動放射という機 構で放射される電波を用います.この放射は理論 上ほとんどの天体から放射されている電波で,通 常は無偏波です⁶⁾.ただし、太陽大気には磁場が あり、かつ電離したプラズマによって満たされて います.磁場のあるプラズマ中では、熱制動放射 は偏波する性質があります.また、その円偏波率 (偏波の度合いを表す指標で、全体の電波強度に 対する偏波した強度の割合)は電波が通過するプ ラズマ大気の磁場強度に単純に比例することがわ かっています.つまり円偏波率を計測すれば、そ の場所の磁場を逆算できるのです.多くの手法に おいて、太陽大気の磁場は大気モデルや数値計算 結果を観測結果と合わせることで求まります.一 方,熱制動放射の場合、モデルや数値計算を一切 用いなくても解析的に式が解けます⁷⁾.観測結果 だけで物理量が一意に求まることは、遠隔探査に おいて非常に強力な手法であることを意味します.

ただし、この手法にも欠点があります. それは、 発生する偏波成分が少ないことです. 理論上、 30 ガウスの磁場で最大でも1%の円偏波率しか生 まれません⁸⁾. 太陽の彩層やコロナの典型的な環 境では最大でも数%程度の偏波信号しか生まれな い見積もりになります. 検出には望遠鏡に高い偏 波決定精度が求められます.

4. 人知れず続く観測

今回観測に用いるのは、国立天文台野辺山太陽 電波観測所が運用している野辺山電波へリオグラ フと呼ばれる電波望遠鏡です⁹⁾.この装置は口径 80センチの小型なアンテナを84台組み合わせた 電波干渉計と呼ばれる装置です.この干渉計は 84台のアンテナが受信した信号を組み合わせる ことで1枚の電波写真を作ることができます.電 波へリオグラフは高い偏波決定精度をもっている ことも、この研究では重要です.

野辺山電波ヘリオグラフのユーザーは世界中に 存在しますが,観測は観測所員が行い,そのデー タがすべて自動的に公開されるシステムになって いるので(http://solar.nro.nao.ac.jp/norh/index-j. html),ユーザーが実際に観測したり,解析のた

野辺山電波ヘリオグラフ特集 -----

めに観測所を訪れたりする必要はありません.ま してや観測所に居住している研究系の要員は筆者 を含め2、3名だけです. 望遠鏡を実際に運用した り. トラブルが起きたときにメンテナンスをした りするのが筆者らの仕事です.この望遠鏡を保有 する野辺山太陽電波観測所は人員自体が少ないで すから, 日々の運用は技術系・事務系を含め職員 全員が交代で行い、トラブルの際には三鷹勤務の 職員の助けやOB職員の知恵を拝借しつつ対応し ています. 太陽はいつ変化を起こすかわからない ので、常に継続して観測することが必要です、マ イクロ波は雨や雲の影響を受けにくく、電波ヘリ オグラフの観測では天候の影響をほとんど受けな いため、太陽の観測に適していると言えます. 観 測を阻害するのは主に機器のトラブルで、 そう いったトラブルが発生したら, すぐに対応しま す. その結果, 直近10年間の運用効率(観測で きる時間と実際に観測した時間の比)は99.3%に も上ります.

望遠鏡の近くにいるといろいろなことがわかり ます. 例えば、電波ヘリオグラフの観測は天候の 影響をほとんど受けないと上述しましたが、「ほ とんど」ということは例外的に受けることもあり ます. 主な要因は大雪です. 雪が鏡面に大量に積 もると望遠鏡が電波を集める力が弱まり、さすが の電波ヘリオグラフでも画質が一時的に低下しま す. この望遠鏡は当然ですが日中は常に太陽の方 向を向いているため,放っておいても太陽光に よって鏡面の雪はそのうち解けます(図1).しか し, 解けるのを待っていると運用効率が落ちてし まいます. このような場合は人力で一つひとつア ンテナの雪を払い落とします. この作業は結構重 労働で,平日は観測所員総出で行いますが,週末 に雪が積もると、ごくまれにではありますが筆者 一人で全部のアンテナを数時間かけて除雪に回る わけです. 天文学は体力がないとできませんね.



図1 2014年2月17日,建設以来最大の大雪に見舞 われ鏡面まで雪に埋没しながら,それでもな お観測を続ける電波へリオグラフ.この望遠 鏡の精神が最も如実に表現されている.この ときは人力による除雪を断念し,太陽光によ る融解のみで除雪された.奥に見える大きな アンテナが野辺山45m電波望遠鏡.

5. 太陽の磁場と偏波の関係

それでは、電波ヘリオグラフの観測結果を見て いきましょう. 図2aは2012年4月13日に観測さ れた、電波で見た太陽面です. この電波はほぼ熱 制動放射によって放射されています.太陽面の中 心付近に明るい構造があるのがわかります. 図2b はこのときの太陽磁場を可視光で観測したもので す. 明るく見える領域には黒点があることがわか ります、電波で観測すると黒点は明るく見えま す. これは黒点上空には熱制動放射を放射するプ ラズマ大気が周辺より多く存在するからです.黒 点の領域を拡大したものが図3aです。白または 黒の領域がそれぞれ正極と負極の磁場をもつ領域 に対応します. 薄い青の等高線が正極の磁場に対 応する円偏波,濃い青の等高線が負極の磁場に対 応する円偏波が観測された領域です. ここで注意 していただきたいのは、比較対象として表示して いる磁場は可視光で計測された太陽表面(光球 面)の磁場である点です.電波では、それよりも



図2 (a) 野辺山電波ヘリオグラフで観測された17 GHzで見た太陽面.電波の強い領域ほど明るく表現されている.(b) 太陽観測衛星 SDOで観測された可視光による太陽表面の磁場.白い領域が正極,黒い領域が負極の磁場を表す.



図3 図2の白い点線で囲まれた領域の拡大図. (a) 可視光で観測された光球面磁場に電波の偏波成分を等高線で重ねた図. (b) 同上.四角で囲まれた5領域は図4で解析する(1)~(5) 領域に対応. (c) 太陽観測衛星SDOで観測された極端紫外線によるコロナループ構造. (d) 極端紫外線の観測データに電波の偏波成分を等高線で重ねた図.

野辺山電波ヘリオグラフ特集 ----

上層の磁場が計測されるはずです.ただ,磁力線 は光球面から伸びているので,光球と彩層・コロ ナの磁場分布は全く同じではないですが,大まか には似ているはずです.光球面の磁場は,彩層の 磁場に対して計測が比較的簡単で,その手法も十 分に確立しているので,今回は電波による磁場の 比較対象として光球面磁場を用います.図3aを 見る限り,偏波の極性や観測領域は,表面の磁場 とよく一致しているようですが,偏波の分布は表 面の磁場の分布よりも広がっているようです.

図3bで四角で囲まれた黒点周辺の5カ所の表 面磁場と電波の偏波成分を比較した結果を図4に 示します. 二つの観測量はおおむね比例関係にあ りますが、黒点の端の領域(2,3番の四角)では 表面磁場が弱いのに偏波信号が観測されています. この観測データでは、観測条件の最も良い時間に 得られた画像1,000枚以上を積分するなど詳細な 解析を行った結果、円偏波率の誤差を約0.1%まで 低減することに成功しました.よって、1%の偏 波は誤差よりも十分に大きいと言えます. 電波へ リオグラフの空間分解能は10秒角程度であるの に対して、四角で囲った領域は1辺が20秒角あ ります、よって偏波信号が観測された領域の広が りは望遠鏡の空間分解能の違いでは説明できませ ん. つまり、この領域には、表面磁場が弱いにも かかわらず, 偏波信号が存在しているようです.

図3cに人工衛星によって観測された極端紫外 線(EUV)と呼ばれる波長で得られた画像を示し ます. 極端紫外線は可視光やマイクロ波に比べ. より高温なプラズマ大気から放射される特徴があ ります.太陽の場合.可視光で見える表面が約 6,000度に対して、マイクロ波で見える表面であ る彩層が1万度程度で、その上空に100万度程度 の高温大気コロナが存在するという不思議な大気 構造になっています.極端紫外線は主にこのコロ ナ大気から放射されます. 図中には湾曲した筋状 の構造が多数認識できます。これらはコロナルー プと呼ばれる構造で、太陽表面からつながった磁 力線の形を表しています. コロナの大気はほぼ完 全に電離したプラズマで満たされており、この電 離した大気は磁力線の中に閉じ込められやすい性 質があります.磁力線の両端が太陽表面につな がっている場合,プラズマ大気には逃げ場があり ませんから,その中にたまっていきます.結果. コロナループのような構造中には、たくさんのプ ラズマ大気が存在し、光って見えるのです、つま り光る筋は磁力線の構造そのものです. ちょうど 磁石の周りに砂鉄をばらまいた状態に似ています ね. ただし、この観測データからは磁力線の形状 はわかりますが、磁場は導出できません.

このコロナループと電波で観測される偏波信号 の等高線を重ねたものが図3dです. 偏波が観測



図4 図3b中の四角で囲まれた5領域内の平均的な電波の円偏波率と光球面磁場の関係.

------ 野辺山電波ヘリオグラフ特集

されているのは黒点からコロナループが広がりな がら伸びている領域に対応するようです. さらに よく見ると, コロナループが折れ曲がって反対側 の端に落ち込むその天頂よりやや内側で偏波が検 出されなくなっています. 図3dでは正極側の等 高線でその傾向が顕著です.

電波で観測されるのは,視線方向磁場といって, 磁場の3成分のうち,観測者が見ている方向と並 行な成分だけです.例えば,磁力線が観測者が見 ている方向に対して垂直に横切っている場合,十 分な磁場強度があっても偏波は生まれません. ループ構造の頂上より内側で偏波が観測されるの は,コロナの磁力線の観測者に対する角度が関係 していると考えられ,つまり,太陽表面から広 がって伸びるコロナの磁力線から放射される偏波 信号が受信されていることになるのです.

6. 重なり合う二つの大気

さて、今回の観測結果を正しく理解するには、 少しだけ電波に関係する物理を知る必要がありま す.以下では少し専門的な話をしますが、お付き 合いいただければと存じます.

そもそも,磁場のあるプラズマ中で熱制動放射 がどうして偏波するのか?というところから考え ていきましょう. プラズマ大気とは荷電粒子(電 子やイオン)でできた大気です.磁場のある空間 ではローレンツ力が働くため、電子やイオンは磁 力線を中心に円運動しますね. 円運動の回転方向 は磁場の向きと粒子の電荷の符号によって決まっ ていました.熱制動放射に含まれる右回りと左回 りの成分は、電子の回転運動と同じ方向に回転す るか逆方向に回転するかで、そこを通過する「し やすさ」が異なるのです. 電波がある媒質中を通 過する「しやすさ」のことを物理の用語では「光 学的厚さ」と言います. この光学的厚さが右回 り・左回りの2成分で異なると、2成分の合計が どちらかの成分に偏ります. これが偏波成分を生 むのです.磁場がなければ、荷電粒子は自由に熱

運動していますから,熱制動放射の両偏波成分で 光学的厚さは同じであり,当然偏波も生まれません.

上記だけで現象が理解できるのなら簡単なので すが、話はもう少し複雑です、上記では、偏波の 2成分で通過しやすさが若干異なるものの、電波 が簡単に通過できる環境について考えました. こ れを物理の用語では「光学的に薄い」と言います. 一方、大気が濃くなれば、いずれ電波はそれ以上 通過できない層に到達します. この領域の状態を 「光学的に厚い」と言います.通常太陽から放射 される電波はこの光学的に厚くなる層からの熱制 動放射で、この層が電波で見たときの太陽の表面 と言えます. 熱制動放射はこの表面の温度に対応 した電波強度で放射される性質があります。電波 ヘリオグラフが観測している17 GHzでは彩層の 約1万度の層で光学的に厚くなると考えられてい ます¹⁰⁾.よってこの温度に対応した電波強度が 観測されます、この彩層に磁場がある環境を考え てみましょう. 磁場があれば、右回りと左回りの 偏波成分の光学的厚さが異なりますから、片方が、



図5 彩層とコロナで偏波が発生する模式図.縦の 矢印が電波の進行方向,その太さが強度を表 す.縦の矢印の周りを旋回する矢印が偏波の 旋回方向を表す.磁場の極性が反対なら,卓 越する偏波の旋回方向も反対になる.

野辺山電波ヘリオグラフ特集 -----

もう片方よりもより大気の濃い領域(より深い領 域)まで到達できることになります.そして,太 陽大気は高さによって温度が異なり,彩層では深 くなるほど低温になります.つまり,右回りと左 回りの成分では,見ている表面の温度が異なり, 結果偏波が発生するのです.

話を簡単にするために、太陽の大気を、図5の ように光学的に薄い層(コロナ)と光学的に厚い 層(彩層)の2層の大気にモデル化して考えてみ ましょう.熱制動放射は電波で見た太陽の表面で ある彩層から、その面の温度に対応した強度で放 射されます.しかし、磁場のある状態では、右回 りと左回りで異なる高さ(=異なる温度)の層か ら放射されるため,熱制動放射は偏波した状態で 放射されます(図5のA). 彩層の上空にあるコ ロナ大気は彩層に比べ大気が希薄ですが、プラズ マが存在し、電波を放射しています. コロナにも 当然磁場があります.よって右回りと左回りで通 過しやすさが異なりますから、コロナからの熱制 動放射にも偏波が生まれます(図5のB). 私たち が地球で観測しているのは、この二つの層が生み 出す偏波の足し合わせだったのです.

上記を踏まえて,もう一度観測結果を見てみま しょう.表面に強い磁場のある黒点の中心付近で は,図5のA,B両方の効果で偏波が発生します. 一方,黒点の中心から外れた領域であっても,コ ロナのループ構造は広がっていますから,見通し た先に表面磁場がなくても,コロナループからの 放射が偏波しています.さらに黒点中心から離れ ると,ループ構造の頂上に達し,視線方向に対し て磁力線が垂直になるので,偏波も発生しなくな ります.ではなぜ,図3では磁力線の反対側の端 で偏波が観測されていないのでしょうか? 反対 側の足元は表面磁場が弱く,また,このような領 域ではマイクロ波の放射自体も弱いため,偏波が 観測されにくいのです.

放射の仕組みがわかったところで,観測された 偏波を磁場に変換していきましょう*2. 偏波信 号が観測された端の領域では,見通した先に彩層 磁場がありませんから,得られた偏波信号はすべ てコロナのループ構造から放射されたものです. 彩層から放射される無偏波の成分を差し引くとコ ロナ単体の円偏波率は高くなります.この円偏波 率を視線方向の磁場強度に変換すると約70ガウ スとなります.一方,偏波信号が観測された中心 領域ではコロナも彩層も両方磁場をもっています. この状態でも円偏波率から視線方向磁場を求める ことはでき,約110ガウスとなります.ただし, この磁場は彩層とコロナの磁場をそれぞれの層か ら放射される電波強度で重み付き平均したもので, 実際の磁場強度とは少し違います.

二つの層からの偏波放射を完全に分離するには, 異なる二つ以上の周波数で偏波観測をする必要が あります.残念なことに,電波ヘリオグラフは 17 GHzでしか偏波観測ができないため,この2成 分を分離することができません.一方,太陽の淵 の近くにある黒点から太陽面の外に飛び出た磁場 構造なら,コロナを見通した先に彩層の成分はあ りませんから,純粋なコロナの磁場を求めること ができます.この点に注目した筆者らは,最近の 研究で,コロナ磁場をより詳細に求めることに成 功しました¹¹⁾.今後この研究がさらに発展して いくことが期待されます.

7. 偏波・偏光観測の時代へ

今回は電波の偏波観測から磁場を求めるお話を 紹介しました.電波ヘリオグラフの高い偏波決定 精度によって,微妙な偏波成分の観測に成功し, 条件は付くものの,彩層やコロナの磁場を観測量 から求めることができました.特に黒点の端だけ

^{*2} 紙面の都合上割愛しましたが,理論上,1層の大気の磁場の導出には,1波長での偏波観測と2波長での強度観測が必要です.野辺山電波へリオグラフでは強度情報のみですが34 GHzでもデータが取得されます.最終的な磁場はこれらを組み合わせることで導出されています.

野辺山電波ヘリオグラフ特集

と条件は限られますが,コロナの磁場を観測量だ けから求めることができるこの手法の信頼度は, 他の手法に比べ非常に高いと言えます.

電波ヘリオグラフでは1周波数でのみ高精度な 偏波観測が可能なため、いろいろと条件が付きま したが、多周波数で高精度な偏波観測が可能な電 波望遠鏡が諸外国で建設されつつあります.また、 日本を中心に計画が進められている太陽観測衛星 Solar-Cでは、別のメカニズムを用いて可視光・ 赤外線の「偏光」観測から彩層やコロナの磁場を 詳細に計測することを目指しています.これから 偏波・偏光観測で磁場を計測することは、ますま す盛んになっていきそうです.このような近未来 の観測で、太陽大気の磁場や物理がより深く理解 できることが期待されます.

謝 辞

この記事の科学的内容は日本天文学会欧文研究 報告(PASJ)の野辺山電波ヘリオグラフ特集号 に掲載された筆者らによる投稿論文¹⁾に基づい ています.本研究で用いた野辺山電波ヘリオグラ フは,国立天文台野辺山太陽電波観測所によって 運用されています.日頃研究や観測を一緒に行っ ている観測所員の皆様に,この場を借りて感謝申 し上げます.また編集を担当していただいた勝川 行雄氏には,多くの有益なコメントをいただきま した.

参考文献

- 1) Iwai K., Shibasaki K., 2013, PASJ 65, S14
- 2) Lin H., Kuhn J. R., Coulter R., 2004, ApJ 613, L177
- 3) Trujillo Bueno J., et al., 2005, ApJ 619, L191
- 4) Gary D. E., Hurford G. J., 1994, ApJ 420, 903
- 5) Ryabov B. I., et al., 1999, Solar Physics 185, 157
- 6) Dulk G. A., 1985, ARA&A 23, 169
- 7) Bogod V. M., Gelfreikh G. B., 1980, Solar Physics 67, 29
- 8) Grebinskij A., et al., 2000, ApJS 144, 169
- 9) Nakajima H., et al., 1994, Proc. IEEE 82, 705
- Zirin H., Baumert B. M., Hurford G. J., 1991, ApJ 370, 779
- 11) Iwai K., et al., 2014, EP&S, submitted

Solar Magnetic Fields Measured by Radio Observations

Kazumasa Iwai

Nobeyama Solar Radio Observatory, National Astronomical Observatory of Japan, Nobeyama, Nagano 384–1305, Japan

Abstract: Radio emission is invisible to the human eye, preventing us from understanding it intuitively. Hence, it is usually difficult to promote radio astronomy. However, radio astronomy has enabled us to observe many objects that have poor visibility in the visible wavelength range and to measure physical quantities that are difficult to visualize by optical observations. Nobeyama Radioheliograph (NoRH) observes radio emissions of the Sun in the microwave range. Recently, we developed a new data analysis method that can measure the solar magnetic field using polarization data from NoRH. This paper describes the method for measuring the magnetic field of the solar upper atmospheres, i.e., the chromosphere, and the corona by radio polarization observation.