対称性に基づいた新奇なトポロジカル相の探求

佐藤 宇史 / 東北大学大学院理学研究科 教授

計画研究 B01「対称性に基づいた新奇なトポロジカ ル相の探求」では、対称性とスピン軌道相互作用を起 源とする新しい種類のトポロジカル物質を探索すると ともに、トポロジカル物質が発現する新奇量子現象や エキゾチック準粒子の性質を解明することを目的とし ています。なかでも、ディラック電子・ワイル電子な どのエキゾチック準粒子がもたらす新奇物性に重点を 置いた研究を推進しています。今年度は、本研究の核 となる、複数の新しいトポロジカル半金属物質の発 見、トポロジカル絶縁体の表面・界面ディラック電子 制御、トポロジカル超伝導の実験・理論において進展 がありました。これらの成果は、試料合成、先端分光、 第一原理計算などの緊密なネットワークを生かした B01ならではの連携研究に基づくものです。以下では、 今年度の主な成果を紹介いたします。

1. 新奇トポロジカル物質

ディラック半金属とワイル半金属に続いて、新しい 種類のトポロジカル半金属として最近注目されている のが線ノード半金属です [1]。ディラック半金属およ びワイル半金属では伝導帯と価電子帯が「点」で縮退 するのに対して、線ノード半金属では「線」上に縮退 が起こります。このような物質の候補物質が理論的に 幾つか提案されていますが、実験で実証された例はわ ずかです。最近、名大の山影らによって、鏡映対称性 を有する CaAgX(X=P, As) が線ノード半金属あるいは トポロジカル絶縁体になることが理論的に予測されま した。この予測を受けて、佐藤 (B01 代表者), 相馬 (B01 連携研究者)らは、CaAgAsにおいてバルク敏感な軟 X線を用いた角度分解光電子分光 (ARPES) を行った結 果、この物質がフェルミ準位 (E_F) 近傍においてディ ラックコーン的バルクバンド分散を示す「線ノード型 ディラック電子」(図1)で特徴付けられる、狭ギャッ



図 1: CaAgAs の結晶構造とディラック型バンド [18]

プのトポロジカル絶縁体であることを見出しました [18]。さらに、線ノードに関連したトーラス型のフェ ルミ面の観測にも成功し、鏡映対称性と線ノードが密 接に関連していることを明らかにしました。今後はト ポロジカル表面状態の探索を行う予定です。

新しいトポロジカル物質を探索する手がかりとし て、グライド鏡映対称性やらせん対称性などの非共 形 (Nonsymmorphic) 対称性が注目されています。ト ポロジカルには普通の半導体である三方晶テルル (Te) は、結晶に右巻きあるいは左巻きのらせん鎖を有し (図2)、圧力印加によってトポロジカル絶縁体やワイ ル半金属に転移することが予測されています。佐藤、 相馬、および山内 (D03 公募研究者) らは、Te 単結晶 の ARPES 実験 [2] を行った結果、ブリルアーンゾー ンの日点周辺において、らせん対称性によって保護 されたワイルノードを観測しました(図2)。さらに、 らせん構造に起因した空間反転対称性の破れによっ て、バンドが最大で 0.25 eV のスピン分裂をしている ことも明らかになりました[2]。これらの結果は、非 共形対称性が、新しいトポロジカル物質の探索や特異 物性発現に向けて有用な指針となることを示していま す。



図 2: 三方晶 Te の結晶構造と H 点近傍のバンド分散。らせん 対称性によるワイルノードが観測されます [2]。

2. "トポロジカルバルク物質"の電子構造

Pb-Bi-Se 三元系は、Bi と Te などを含む他の三元系と は異なり、通常の絶縁体 PbSe とトポロジカル絶縁体 である Bi₂Se₃ がその構造と類似の構造を保ったまま 積層する構造を持ちます。実際に、トポロジカル絶縁 体と通常の絶縁体で構成される超格子と考えて矛盾し

TOPICS

ないトポロジカル界面状態の二次元的バンド構造が ARPES で観測されており、この物質はトポロジカル な界面状態がバルク物性として観測できる"トポロジ カルバルク物質"であることが期待されています。瀬 川(B01分担者)、安藤(B01連携研究者)らは Bi₂Se₃ の単位構造である Quintuple Layer が2つ重なった物 質である (PbSe)₅(Bi₂Se₃)₆について、第一原理計算に よってトポロジカルな起源をもつ界面状態が現れる ことを初めて確かめました [19](図3)。また、実験で 知られていた Pb-Bi 相互置換が計算でも確かめられ、 その効果を入れて初めて表面状態を再現しました。



図 3: (PbSe)₅(Bi₂Se₃)₆の単位胞の結晶構造と、計算された電子分布 [19]。青い部分では電子密度が減少し、赤い部分では 増加している。

3. トポロジカル超伝導接合

柏谷(B01分担)、野村(B01公募研究者)、および 前野(A01代表者)らは、トポロジカル超伝導体の最 有力候補であるSr₂RuO₄の、Ruインクルージョンを 含む3K相に関して、微小結晶をDC-SQUIDに組み込 むデバイスの作製に成功し、*s*波超伝導であるRu金 属が超伝導転移することによる自発磁化を検出するた めの測定を行い、自発磁化や、Kaneyasu-Sigristモデ ルによるチューブ状のボルテックスは観測されないと いう結果を得ました(図4)。これは時間反転対称性を 破るカイラルp波から期待される結果とはコンシス テントではないため、Sr₂RuO₄が時間反転対称性を破 らない状態である可能性も示唆されます[14]。



図 4: (上図)SRO/Ru 界面における自発磁化を観測するための デバイスの走査顕微鏡像 [14]。(下図)界面での位相フラス トレーションが無いことが示唆されます。

4. トポロジカル絶縁体薄膜素子

塚崎(B01分担者)と佐藤らは、分子線エピタキシー (MBE)法を用いて、(Bi,Sb)₂Se₃混晶を形成し、組成に よる *E*_F 制御を実現しました [20]。その薄膜をチャネ ルに用いた電界効果型トランジスタを作製すること で、より精密に *E*_F の位置を外部電場で制御できるよ うになります。この基盤技術は、表面状態の伝導を観 測するために不可欠です。今回、断面構造の素子(図 5 左)を作製したところ、明瞭な ambipolar 動作を 観測しました(図 5 右)。縦抵抗がピークを持ち、そ の時のゲート電圧においてホール抵抗はほぼゼロと なっています。磁場を印加することでホール抵抗は、 負のゲート電圧下で頂に増大し、正の電圧下で負に増 大しました。このことは、表面状態の電荷中性点を ゲート電圧で制御できたことを意味しています。これ



図 5: (Bi1,xSb,)2Se3 をチャネルとする電界効果トランジスタの 断面構造図(左)と縦抵抗(右上)とホール抵抗(右下)のゲー ト電圧依存性[20]。

までの Bi_2Se_3 ベースの薄膜研究では、バルク中の欠陥に由来する電子伝導が支配的でしたが、チャネルを $(Bi,Sb)_2Se_3$ 混晶にすることで初めて、外部電界による 表面状態の E_F 制御が可能になりました [20]。

塚崎らは、磁性不純物添加について、鉄をドーパ ントに選択して研究を行ってきました。図 6(a) に示 すように、磁気抵抗の形状は Sb 組成(すなわち E_F の 位置)に依存します。特に、E_F がバルクギャップ内 と予想される試料 (x = 0.70) では、負の大きな磁気抵 抗が観測され、現在その起源について検討していま す。一方、(b) に示すホール抵抗では、異常ホール効 果が観測されず、磁化測定においても強磁性の発現を 示唆する結果は得られませんでした。先行研究では、 Bi₂Se₃への Fe 添加による表面状態のギャップ観測の 報告がなされていますが、少なくとも今回の電気伝導 評価において磁気的性質の関わる特性は得られていま せん。今後、(Bi,Sb)₂Te₃系での量子異常ホール効果研 究に多く用いられる Cr など他の磁性不純物添加につ いて検討します。



図 6: (a),(b) (Bi_{1-x}Sb_x)₂Se₃ に Fe を 2% 添加した薄膜から得られ る磁気抵抗比とホール抵抗 (7 = 2 K)。

これまでの基盤技術開発では、(1) (Bi,Sb)₂Se₃ 混晶 化による *E*_F 制御、(2) 電界効果による *E*_F 制御、(3) In 添加によるトポロジカル相転移を観測してきました。 今後、磁性の付加を実現することで、Bi₂Se₃ ベース薄 膜を用いた量子異常ホール効果とトポロジカル相転移 の研究を行います。

5. スピン3重項超伝導の理論

5-1. Sr₂RuO₄のジョセフソン効果の理論

田仲(B01分担者)、柏谷、および浅野(A01分担 者)らは、スピンー重項超伝導体とスピン三重項超伝 導体 Sr_2RuO_4 のジョセフソン効果の計算を行いました [4]。 Sr_2RuO_4 は3軌道モデルで表して、スピン軌道相 互作用をバルクおよび界面に仮定し、ジョセフソン電 流の計算は Recursive Green 関数を用いて行いまし た。超伝導体の対称性としては、時間反転対称性を破



図 7: Sr₂RuO₄ と s 波超伝導体を含むコーナー接合 [4]。

るカイラルp波とヘリカルp波(4種類の既約表現) を選びました。カイラルp波超伝導では電流・位相 差依存性に cos(Φ)依存性が現れます。図7に示すよ うなコーナー接合を作るとカイラルp波では外部磁 束Φの関数として最大ジョセフソン電流は正と負で 非対称な値をとります[6]。これに対して、ヘリカル p波のペアでは既約表現によって零磁場で極小(極大) になる場合がありますが、基本的にΦの関数として 正と負で対称になります[4]。同様の計算をコーナー SQUIDに対して行った場合も、コーナー接合同様に、 カイラルp波の場合は磁場に対する依存性は非対称 になるのに対して、ヘリカルp波では対称になります。 この計算結果は、スピン三重項超伝導体 Sr₂RuO₄のd ベクトルの方向性を含む対称性を決定するうえで重要 です。

5-2. 超伝導体接合における電流揺らぎの理論

田村 (B01 PD) と田仲らは、異方的超伝導体に弱い 不純物散乱がある場合に、常伝導金属と接合した際の コンダクタンス、過剰電流、電流揺らぎ(ショットノ イズ)の計算を2次元異方的超伝導体に対して準古 典 Green 関数により系統的に行いました [6]。過剰電 流とは、十分電圧が大きい時の超伝導状態と常伝導状 態の電流の差のことです。表面アンドレーエフ束縛状 態が現れる*d*_{xv}波や*p*_x波の接合では、過剰電流が現れ、 かつ零電圧でのノイズ / 電流の比は零になることが知 られていました。また零エネルギー表面アンドレーエ フ束縛状態が存在する時には必ず奇周波数ペアの存 在を伴うことは広く知られています。スピン三重項p 波の場合はs波の奇周波数ペアが並進対称性の破れで 生じますが、スピン一重項d波の場合はp波の奇周 波数ペアが生じることになり、不純物散乱に対する影 響が異なることが期待されます (Y. Tanaka et al., JPSJ 81 (2012) 011013)。実際に計算結果によれば、px波 の場合は零電圧ノイズ / 電流の比は全く影響を受けな いのに対して、d_{xv} 波の場合は、零からずれて有限の 値になります。また過剰電流もpx波の場合は全く不 純物散乱の影響を受けないことが示されました。

TOPICS

- [1] "トポロジカル絶縁体・半金属の創成", 佐藤宇史, パリティ「物理科学この一年」2018年1月号.
- [2] "Band splitting and Weyl nodes in trigonal tellurium studied by angle-resolved photoemission spectroscopy and density functional theory"
 K. Nakayama, M. Kuno, K. Yamauchi, S. Souma,
 K. Sugawara, T. Oguchi, T. Sato, T. Takahashi,
 Physical Review B **95**, 125204-1-5 (Mar. 2017).
- [3]"Nonreciprocal charge transport in noncentrosymmetric superconductors",
 R. Wakatsuki, Y. Saito, S. Hoshino, Y. M. Itahashi,
 T. Ideue, M. Ezawa, Y. Iwasa, N. Nagaosa,
 Science Advances 3, e1602390-1-9 (Apr. 2017).
- [4] "Josephson effect in a multiorbital model for Sr₂RuO₄"
 K. Kawai, K. Yada, Y. Tanaka, Y. Asano, A. A. Golubov, S. Kashiwaya,
- Physical Review B **95**, 174518-1-11 (May. 2017). [5]"Topological superconductors: a review",
- M. Sato, Y. Ando, Reports on Progress in Physics **80**, 076501-1-43 (May. 2017).
- [6] "Current fluctuations in unconventional superconductor junctions with impurity scattering"
 P. Burset, B. Lu, S. Tamura, Y. Tanaka,
- Physical Review B **95**, 224502-1-9 (Jun. 2017).
 [7] "Crossing-line-node semimetals: General theory and application to rare-earth trihydrides"
- S. Kobayashi, Y. Yamakawa, A. Yamakage, T. Inohara, Y. Okamoto, Y. Tanaka,
- Physical Review B 95, 245208-1-15 (Jun. 2017).
- [8] "Magnetic thermal conductivity far above the Néel temperature in the Kitaev-magnet candidate α RuCl₃"
 D. Hirobe, M. Sato, Y. Shiomi, H. Tanaka, E. Saitoh,
- Physical Review B 95, 241112(R)-1-6 (Jun. 2017).
 [9] "Three-dimensional band structure of LaSb and CeSb: Absence of band inversion"
 H. Oinuma, S. Souma, D. Takane, T. Nakamura, K. Nakayama, T. Mitsuhashi, K. Horiba, H. Kumigashira, M. Yoshida, A. Ochiai, T. Takahashi, T. Sato, Physical Review B 96, 041120-1-5 (Jul. 2017).
- [10] "Oscillatory Nernst effect in Pt|ferrite|cupratesuperconductor trilayer films"
 Y. Shiomi, J. Lustikova, E. Saitoh, Scientific Reports 7, 5358 -1-8 (Jul. 2017).
- [11] "Current-Nonlinear Hall Effect and Spin-Orbit Torque Magnetization Switching in a Magnetic Topological Insulator"
 - K. Yasuda, A. Tsukazaki, R. Yoshimi, K. Kondou, K. S. Takahashi, Y. Otani, M. Kawasaki, Y. Tokura, Physical Review Letters **119**, 137204-1-5 (Sep. 2017).
- [12] "Tailoring tricolor structure of magnetic topological insulator for robust axion insulator"
 M. Mogi, M. Kawamura, A. Tsukazaki, R. Yoshimi,

K. S. Takahashi, M. Kawasaki, Y. Tokura,

Science Advances **3**, eaao1669-1-6 (Oct. 2017).

[13] "Experimental evidence consistent with a magnon Nernst effect in the antiferromagnetic insulator MnPS₃"

Y. Shiomi, R. Takashima, E. Saitoh, Physical Review B **96**, 134425-1-9 (Oct. 2017).

- [14] "Investigation of the Vortex States of Sr₂RuO₄-Ru Eutectic Microplates Using DC-SQUIDs"
 D. Sakuma, Y. Nago, R. Ishiguro, S. Kashiwaya,
 S. Nomura, K. Kono, Y. Maeno, H. Takayanagi,
 Journal of the Physical Society of Japan 86, 114708-1-6 (Oct. 2017).
- [15] "Spin Seebeck effect in the polar antiferromagnet $a Cu_2V_2O_7$ "
 - Y. Shiomi, R. Takashima, D. Okuyama, G. Gitgeatpong, P. Piyawongwatthana, K. Matan, T. J. Sato, E. Saitoh, Physical Review B **96**, 180414(R)-1-5 (Nov. 2017).
- [16] "Two-dimensional Dirac semimetal phase in undoped one-monolayer FeSe film"
 S. Kanayama, K. Nakayama, G. N. Phan, M. Kuno, K. Sugawara, T. Takahashi, T. Sato, Physical Review B **96**, 220509(R)-1-5 (Dec. 2017).
- [17] "Quantized chiral edge conduction on domain walls of a magnetic topological insulator"
 K. Yasuda, M. Mogi, R. Yoshimi, A. Tsukazaki,
 K. S. Takahashi, M. Kawasaki, F. Kagawa, Y. Tokura,
 Science **358**, 1311-1-5 (Dec. 2017).
- [18] "Observation of Dirac-like energy band and ring-torus Fermi surface associated with the nodal line in topological insulator CaAgAs"
 - D. Takane, K. Nakayama, S. Souma, T. Wada, Y. Okamoto, K. Takenaka, Y. Yamakawa, A. Yamakage, T. Mitsuhashi, K. Horiba, H. Kumigashira, T. Takahashi, T. Sato,

npj Quantum Materials **3**, 1-1-6 (Jan. 2018).

- [19] "Topological interface states in the natural heterostructure (PbSe)₅(Bi₂Se₃)₆ with Bi_{Pb} defects", H. Momida, G. Bihlmayer, S. Blügel, K. Segawa, Y. Ando, and T. Oguchi, Phys. Rev. B **97**, 035113 (Jan. 2018).
- [20] "Fermi-level tuning of the Dirac surface state in (Bi_{1-x}Sb_x)₂Se₃ thin films"
 Y. Satake, J. Shiogai, D. Takane, K. Yamada, K. Fujiwara, S. Souma, T. Sato, T. Takahashi, A. Tsukazaki, Journal of Physics: Condensed Matter **30**, 085501-1-6 (Feb. 2018).
- [21] "Selective fabrication of free-standing ABA and ABC trilayer graphene with/without Dirac-cone energy band"
 - K. Sugawara, N. Yamamura, K. Matsuda, W. Norimatsu, M. Kusunoki, T. Sato, and T. Takahashi NPG Asia Materials **10**, e466 (Feb. 2018).