2、次元トポロ ジカル絶縁体× 「量子計算"× プラズモニリス

2次元電子・正孔系における プラズモン伝導の時間分解測定

電子と正孔を別の層に閉じ込める半導体複合量子井戸は,層構造 の最適化により2次元トポロジカル絶縁体となるため,新しい原理 を用いた量子コンピュータへの応用等から注目されています.本稿 では,ゲート電圧によって電子と正孔を切り替えることで単一の試 料において両極性のプラズモン伝導を時間領域で観測した実験につ いて紹介します.本測定手法により,2次元トポロジカル絶縁体に おける電荷・スピンのダイナミクスの研究が進展すると期待され ます.

^{かまた}	osu	いりえ	03U
鎌田	大	入江	宏
<まだ	。」	^{むらき}	टうじ
熊田	倫雄	村木	康二

NTT物性科学基礎研究所

トポロジカル量子計算技術

近年,組合せ最適化等,従来のコン ピュータが苦手とする問題を,大規模 かつ高速に処理することへの社会的 ニーズとともに,それによるイノベー ションへの期待から,新しい動作原理 に基づく次世代型コンピュータの実現 が切望されています.特に,量子力学 の原理に基づき,複数の情報を同時に 符号化することで超並列計算を実行す る量子コンピュータが大きな注目を集 めています.その実用化に向けて,超 伝導体や単一の原子,光子,電子スピ ンなどを用いて量子ビットを構成し, 量子もつれ等,基本的な量子操作を含

- *1 基本粒子:自然界の物質を構成する最小単位の粒子であり、電子などのフェルミ粒子と光子などのボーズ粒子の2種類に分類されます。
 *2 準粒子:半導体中の電子など、多粒子の集
- キング・牛等体中の電子など、多粒子の集 団的な振る舞いがあたかも1つの粒子のように振る舞うことがあり、これを準粒子といいます、2次元系では、フェルミ粒子ともボーズ粒子とも異なる量子統計に従い、入れ替えたときに元の状態とは異なる別の状態に変わる特異な性質を持つ準粒子の存在が許されます。

むさまざまな原理実証が行われていま す.このような研究の流れの中で,誤 り耐性のある量子計算と量子回路の大 規模化は,量子コンピュータを社会実 装するうえでの主要課題と認識されて います.

一方,別のアプローチとして,自然 界の基本粒子^{*1}とは異なる特異な性 質を持つ準粒子^{*2}を用いて量子ビッ トを構成するトポロジカル量子計算が 注目を集めています.トポロジカル量 子計算は,従来の量子計算とは異な り、準粒子の交換によって系の量子状 態が変化することを論理ゲートとして 用いるもので、空間に配置された準粒 子を順番に入れ替えることで計算が実 行されます(図1).計算結果は準粒 子を交換する順序のみで決まり、準粒 子がたどる軌跡の詳細には依存しない ため、外部擾乱に対して耐性が高い量 子ビットとして期待できます.2次元 トポロジカル絶縁体は特異な性質を持 つ準粒子を実現する舞台として期待さ れています.



2次元トポロジカル絶縁体

2次元トポロジカル絶縁体では、試 料内部が絶縁体であるのに対して, 試 料端には運動量とスピンがそれぞれ逆 向きの1次元ヘリカル伝導チャネル(ヘ リカルエッジチャネル)が形成されま す(図2(a)). 各試料端において逆方 向に進行するエッジチャネルは互いに 逆向きのスピンを持つため、その間の 非弾性散乱は時間反転対称性*3によっ て禁止され、零磁場で磁性不純物が存 在しない場合,原理的に後方散乱は抑 制されます. このヘリカルエッジ状態 に超伝導体を近接させた系では、トポ ロジカル量子計算に必要な準粒子(マ ヨラナ準粒子) が発現すると予想され ています.一方,理論が予測するよう に後方散乱がない場合、ヘリカルエッ ジ状態の伝導率は量子化*4するはず ですが、実験では数um程度の試料で しか量子化は観測されておらず、その 散逸機構の詳細は明らかになっていま せん.

一方,2次元電子・正孔系に強磁場 を印加すると、電子と正孔のサイクロ トロン運動が量子化され、ランダウ準 位と呼ばれる離散的なエネルギー準位 が形成されます.このとき、フェルミ 準位がちょうどランダウ準位の間にく るようにすると、試料内部は絶縁体と なる一方、試料端には磁場の向きと キャリアタイプで決まる方向に周回す る1次元の伝導チャネル(カイラルエッ ジチャネル)が形成されます.これは 量子ホール効果状態と呼ばれ、時間反 転対称性が破れた2次元トポロジカル 絶縁体に分類されます.時間反転対称

- *3 時間反転対称性:時間の流れを逆向きにし たとしても状態が変化しないことであり, 磁場によって時間反転対称性は破れます.
- *4 量子化伝導:伝導率がe²/hに量子化される 無散逸な伝導.ここで,eは素電荷1.602× 10⁻¹⁹ C,hはプランク定数6.626×10⁻³⁴ J・s.

性を持つ2次元トポロジカル絶縁体の ヘリカルエッジ状態は、正確なスピン の向きを無視すれば、逆方向に進行す る電子と正孔のカイラルエッジ状態を 重ね合わせたものと近似的にみなすこ とができます(図2(b)).そこで、 NTT物性科学基礎研究所では、半導 体2次元トポロジカル絶縁体の母材と なるInAs/InGaSb複合量子井戸にお いて、電子と正孔のカイラルエッジ チャネルにおけるプラズモン(エッジ マグネトプラズモン)伝導に着目しま した.エッジマグネトプラズモンとは、 2次元系の試料端における電荷の集団 振動であり、その散逸や伝播特性を調 べることにより、エッジ状態に関する 知見を得ることができます.

InAs/InGaSb複合量子井戸

ヒ化インジウム(InAs)とアンチ モン化インジウムガリウム(InGaSb) をアンチモン化アルミニウムガリウム (AIGaSb)障壁層で挟んだ複合量子 井戸は、図3に示すようなエネルギー バンド構造を持ち、電子はInAs量子 井戸,正孔はInGaSb量子井戸に閉じ 込められます.ここで、InAs伝導帯 のサブバンド端がInGaSb価電子帯の



サブバンド端よりエネルギー的に下に 位置 (バンド反転)すると、電子と正 孔の波動関数の混成によりエネルギー ギャップが開き、2次元トポロジカル 絶縁体となります⁽¹⁾.一方. InAs伝 導帯のサブバンド端が In GaSb 価電子 帯のサブバンド端よりエネルギー的に 上に位置(バンド非反転)するとき、 通常のバンドギャップを有する半導体 となりますが, 表面ゲート電極でフェ ルミ準位を制御することにより、キャ リアタイプを2次元電子系と2次元正 孔系の間で切り替えることができま す.本研究では、バンド非反転試料を 用いて、2次元電子・正孔系それぞれ におけるエッジマグネトプラズモンに 対するオンチップ時間分解電気伝導測 定を行いました.

時間分解電気伝導測定法

従来,GHz帯域のプラズモンに対 する電気伝導測定では、サンプリング オシロスコープやスペクトラムアナラ イザを用いて時間領域・周波数領域で 測定する方法が主流でした.しかし、 測定感度や測定系による高周波信号の 歪みにより、試料内部における本来の プラズモン波形を観測・評価すること が困難でした.本研究では、光学測定 におけるポンプ・プローブ分光法に類 似の手法を用いることにより、試料内 部におけるエッジマグネトプラズモン の波形を時間領域で観測することに成 功しました.

図4(a)は実験に用いた試料の構造 および測定系を模式的に示していま す. 試料には、3種類のゲート電極 (エッジマグネトプラズモン励起のた めの入射ゲート,時間分解測定のため の検出ゲート、電子・正孔のキャリア 密度を変化させるためのグローバル ゲート)があり、各ゲート電極間およ びゲート電極と半導体基板はAlpOa絶 縁膜によって絶縁されており、それぞ れ独立に電圧を印加することができま す. また. 電流測定のためのオーミッ ク電極に加え、高周波電圧に対して試 料の電位を安定させるためのオーミッ ク電極が複数あります. 測定は強磁場 を印加した量子ホール領域において. 温度1.5 Kで行いました。

入射ゲートに電圧パルスを印加する と、パルスの立ち上がり・立ち下りの タイミングでそれぞれ電荷密度が粗・ 密のエッジマグネトプラズモンが励起 されます.このエッジマグネトプラズ モンは磁場の向きとキャリアタイプで 決まるカイラリティで試料端に沿って 伝播します、これを時間分解測定する ため. 入射ゲートから30 um離れた ところにある検出ゲートに時間幅の短 い電圧パルス(約80 ps)を印加し, 狭窄部の局所的なキャリア密度を高速 に変調します. 図で反時計回りに伝播 するエッジマグネトプラズモンが検出 ゲートに到達するタイミングで検出 ゲートに電圧パルスを印加するとエッ ジマグネトプラズモンは狭窄部で反射 されるのに対し、それ以外のタイミン グではエッジマグネトプラズモンは狭 窄部を透過し、右下のオーミック電極 で電流として測定されます. 図4(b) で模式的に示すように、ここで印加す る2つの電圧パルスの時間差taを変 えながら電流を測定すると、試料内に おける局所的なエッジマグネトプラズ モンの波形を計測することができま **व**⁽²⁾

エッジマグネトプラズモンの 時間分解測定

図5(a)は、電子・正孔領域におけるエッジマグネトプラズモン波形の測定例です。時間軸の原点はエッジマグネトプラズモンを励起したタイミングを表し、正負のパルス状波形は入射ゲートに印加した電圧パルスの立ち上





図5 エッジマグネトプラズモンの時間分解測定

がりと立ち下りに、時間幅はパルス幅 に対応しています.正負のパルス状波 形は、電子・正孔領域それぞれに対し、 一方向の磁場でのみ、かつ逆向きの磁 場で観測されています.これは電子と 正孔が同じ向きの磁場で逆向きのカイ ラリティを持つためです.ピークが2 ns程度遅れて現れているのはエッジ マグネトプラズモンの伝播時間に対応 しており、伝播距離(30 µm)から伝 播速度が求まります.

試料表面がゲート電極で覆われてい る場合、エッジマグネトプラズモンの 伝播速度はホール伝導率に比例するこ とが理論的に示されています. 図5(b) は電子・正孔領域それぞれに対して測 定されたエッジマグネトプラズモンの 伝播速度をホール伝導率に対してプ ロットしています. 電子領域と正孔領 域で測定された伝播速度はほぼ一致し ており、ホール伝導率に比例していま す. この結果は、電子・正孔領域とも にエッジマグネトプラズモンの伝播を 時間領域で測定できていることを示す とともに、エッジチャネルの特性をエッ ジマグネトプラズモンの伝播速度とし て測定できることを示しています.

今後の展望

NTT物性科学基礎研究所では、2 次元トポロジカル絶縁体の母材となる InAs/InGaSb 複合量子井戸の電子・ 正孔領域において、エッジマグネトプ ラズモンの波形を時間領域で観測する ことに成功しました. 測定されたエッ ジマグネトプラズモンの伝播速度は エッジチャネルの特性を反映するため、 2次元トポロジカル絶縁体をはじめと するさまざまなトポロジカル物質に対 して本時間分解測定法を用いることに より, その緩和機構やダイナミクスが 解明され、トポロジカル量子計算の実 現につながる知見が得られるものと期 待されます. また, 本研究で示したよ うに、エッジマグネトプラズモンの伝 播速度やカイラリティをゲート電圧や 磁場で制御できることは、プラズモン を情報担体として用いる「プラズモニ クス」において有力なプラズモン伝播 制御技術になると期待されます.

■参考文献

- 秋保: "量子計算実現に向けた新たな2次元 トポロジカル絶縁体の創出," NTT技術 ジャーナル, Vol.29, No.5, pp.28-31, 2017.
- (2) H. Kamata, H. Irie, N. Kumada, and K. Muraki: "Time-resolved measurement of ambipolar edge magnetoplasmon transport in

InAs/InGaSb composite quantum wells," Phys. Rev. Research, Vol.4, 033214, 2022.



(上段左から) 鎌田 大/入江 宏(下段左から) 熊田 倫雄/村木 康二

物質のトポロジカルな性質を量子情報 処理技術に応用することをめざした研究 が世界的に加速しています.NTT物性科 学基礎研究所でも研究を進展させ、トポ ロジカル量子計算技術への発展の可能性 を探索していきます.

◆問い合わせ先

NTT物性科学基礎研究所 量子科学イノベーション研究部 TEL 046-240-3544 FAX 046-240-4727 E-mail hiroshi.kamata @ ntt.com