Sb₂Te₃トポロジカル絶縁体多層膜の作製と光学特性

金田和晃^A、齋藤伸吾^B、溝口幸司^A ^A大阪府立大学 大学院理学系研究科 物理科学専攻 ^B情報通信研究機構

Optical properties of fabricated Sb₂Te₃ topological-insulator multilayer films

K. Kaneda^A, S. Saito^B, and K. Mizoguchi^A

^A Department of Physical Science, Osaka Prefecture University ^B National Institute of Information and Communications Technology

The topological-insulator multilayer films which consist of Sb_2Te_3 topological insulator and GeTe narrow-gap semiconductor, $[(Sb_2Te_3)_a/(GeTe)_b]_c$, have been successfully fabricated on sapphire substrates by a vacuum deposition method, where a and b indicate the thickness of constituent layer, and c shows the period number of multilayer. The fabricated multilayer films have been characterized using the secondary ion mass spectrometry (SIMS) and x-ray diffraction method. The SIMS signals and x-ray diffraction patterns indicate that the fabricated films represent the multilayer structure consisting of Sb_2Te_3 and GeTe, which are preferentially oriented along the c-axis of Sb_2Te_3 and the (111) axis of GeTe. Moreover, the magneto-optical Kerr effect measurements of the multilayer films have been performed using a reflection-type pump-probe method. The obtained Kerr rotation signals due to Dirac electrons hardly depend on the period number of multilayer. We will discuss the dependence of the Kerr rotation signal on the period number of multilayer.

1. <u>はじめに</u>

トポロジカル絶縁体は、バルク部分がバンドギャッ プを持つ通常の絶縁体の特性を持つ一方で、その 表面には、ギャップレスな線形分散(ディラックコーン) を持つディラック電子が存在し、スピンと運動量が常 に垂直な関係(スピン-運動量ロッキング)を持つ[1]。 このような性質から、外部電場を印加せずに、トポロ ジカル絶縁体を円偏光の光で励起することでスピン 偏極している光電流が生じる[2]。また、励起光の偏 光を操作することにより、スピン偏極した光電流の方 向を制御できる。さらに、電流方向の制御されたスピ ン偏極した光電流によるテラヘルツ放射が観測され ている[2]。これらの結果から、トポロジカル絶縁体は スピントロニクスデバイスやテラヘルツデバイスへの 応用が期待されている。しかし、現状では、トポロジ カル絶縁体からのテラヘルツ波の強度は弱いため、 テラヘルツデバイスへの応用にはテラヘルツ波の高 強度化が必要となっている。高強度化の方法の1つ として、トポロジカル絶縁体と通常の絶縁体(または、 通常の半導体)から構成される多層膜の活用が考え られる。この多層膜において、多層膜の周期数を増 やすことで、トポロジカル絶縁体層の界面数が増え ることになる。この多層膜の界面数の増加によって、



図 1. 作製した[(Sb₂Te₃)_a/(GeTe)_b]_cトポロジカル絶 縁体多層膜の模式図。ここで、a および b は、構 成層の膜厚を示し、c は多層膜の周期数を示す。 本研究では、設計膜厚を Buffer 層で 120nm、 n=m=10nm として、多層膜を作製した。

試料全体を流れるキャリア数が増加し、テラヘルツ 波が強くなると予想される。そこで、我々は、トポロジ カル絶縁体と半導体との格子不整合が小さい Sb₂Te₃トポロジカル絶縁体とGeTe半導体から構成さ れるトポロジカル絶縁体多層膜に着目した[3]。

本研究では、[(Sb₂Te₃)_a/(GeTe)_b]。のトポロジカル 絶縁体多層膜を作製し、作製した多層膜の結晶性 の評価を行った。ここで、a および b は、構成層の膜 厚を示し、c は多層膜の周期数を示す。また、様々な 周期数を有する多層膜の磁気光学 Kerr 効果測定を 行い、得られた Kerr 回転信号の周期数依存性につ いて調べた。

2. 多層膜作製

本研究では、(0001)-Al₂O₃ 基板上に Sb₂Te₃トポロ ジカル絶縁体[4]とGeTeを用いて、トポロジカル絶縁 体多層膜を真空蒸着法で作製した(図1)。基板と蒸 着膜との間の格子不整合を緩和させるために、 Al₂O₃ 基板上に Sb₂Te₃ をバッファ層(膜厚:120 nm) として作製した。また、トポロジカル層の界面にディラ ック電子を形成するためには、トポロジカル層に約 5 QL(Quintuple Layer:約1 nm)以上の膜厚が必要で あるため[5]、本研究では、Sb₂Te₃ と GeTe の設計膜 厚をそれぞれ 10 nm とし、多層膜の周期数は 3 周期 まで作製した。

3. 試料評価

作製したトポロジカル絶縁体多層膜試料を、 Secondary Ion Mass Spectrometry (SIMS) 測定とX線 回折測定を用いて評価した。3周期の多層膜につい て、SIMS 測定の結果を図2に示す。Sb および Ge に よる SIMS 信号の深さ依存性から、Sb₂Te₃と Ge Te か ら構成された 3 周期の多層膜が形成されていること がわかる。約40 nm 以降の深さでは、Sb による SIMS 信号が観測されているが、これはバッファ層による信 号である。また、周期的ブロック関数とガウス関数の 畳み込み積分でフィッティングした結果、1 周期の平 均膜厚は約11 nm であり、Sb₂Te₃ 層と Ge Te 層の平 均膜厚はそれぞれ約 6.6 nm と約 4.4 nm であること がわかった。

次に、種々の周期数を持つ多層膜の X 線回折測 定の結果を図3に示す。すべての試料において、 Sb₂Te₃のミラー指数(0 0 3*n*)に対応するピーク、およ び、GeTe のミラー指数(1 1 1)*n* に対応するピークを



図2. [(Sb₂Te₃)_a/(GeTe)_b]_{3p}多層膜(3 周期)の SIMS 測定結果。黒丸および白丸は、それぞれ、多層膜 中の Sb および Ge による SIMS 信号の深さ依存性 を示す。ただし、n および m は、構成層の膜厚を 示し、p は多層膜の周期数を示す。実線は、周期 的ブロック関数とガウス関数の畳み込み積分でフィ ッティングした結果である。



図3. [(Sb₂Te₃)_a/(GeTe)_b]。多層膜のX線回折測定の結果。縦破線は、Sb₂Te₃の(003n)面指数および、GeTeの(111)nの面指数を示す。

確認できる。このことから作製したすべての多層膜に おいて、Sb₂Te₃はc軸配向した結晶構造を取ってい ることがわかる。また、周期数が変化しても各ピーク の半値幅はほとんど変化していないことから、結晶 性に大きな変化はないと考えられる。

4. 磁気光学 Kerr 効果測定

磁気光学 Kerr 効果とは、磁化した物質に直線偏 光の光を照射すると、反射光が楕円偏光となり、そ の楕円偏光の主軸が回転する現象である。このとき、 観測される楕円偏光の楕円率 η_K と Kerr 回転角 θ_K は 磁化 Mの大きさに比例する。また、物質中の磁化 M はスピン偏極した電子のキャリア密度 N_s に比例しており、Kerr 回転角 θ_K は

$$\theta_{\rm K} \propto M \propto N_S \tag{1}$$

と表される。すなわち、Kerr 回転角の_Kを測定すること で、スピン偏極した電子のキャリア密度を得ることが できる。本研究では、磁気光学 Kerr 効果測定を用 いて、トポロジカル絶縁体多層膜におけるディラック 電子のキャリア密度の周期数依存性を調べた。

磁気光学 Kerr 効果測定には、反射型の Pump-Probe 法を用いた(図4)。Pump パルス(波長:800 nm、 パルス幅:80 fs、繰り返し周波数:80 MHz)の偏光 を、 $\lambda/4$ 板(QWP)を用いて、直線偏光、右回り楕円 偏光、左回り円偏光などに変え、入射角 45°で試 料に照射した。また、時間遅延を与えた s 偏光の Probe パルスを入射角 36°で試料に入射した。試料 から反射してきた Probe パルスを、 $\lambda/2$ 板(HWP)と 偏光ビームスプリッター(PBS)を通過させた後、2つ の検出器を用いたバランス検出によって差分信号 ξ_K を測定した。ここで、得られた差分信号 ξ_K は

$$\xi_K = \frac{I_1 - I_2}{I_1 + I_2} \propto \sin 2\theta_K \approx 2\theta_K \qquad (2)$$

と表され、Kerr 回転角 $\theta_{\rm K}$ に比例する。また、実験は すべて常温、大気中で行った。

5. 磁気光学 Kerr 効果測定の結果と考察

 $\lambda/4$ 板を用いて Pump パルスの偏光を変えること で得られた[(Sb₂Te₃)_a/(GeTe)_b]_{1p}多層膜(1周期)の磁 気光学 Kerr 効果測定の結果を示す(図5)。ここで、 $\lambda/4$ 板を回転させることで、Pump パルスの偏光を p 偏光から、左回り円(L)偏光、p 偏光、右回り円(R) 偏光へと変えて測定を行った。図から $\lambda/4$ 板の回転 角 θ を変えることで、Kerr 回転信号が大きく変化し ていることがわかる。Kerr 回転信号の $\lambda/4$ 板の回転 角依存性、および、Bi₂Te₃ 薄膜における磁気光学 Kerr 効果測定の研究結果[2、6]から、約 0.08 ps に 見える信号がバルク結晶中の電子励起(バルク成分 の電子励起)による Kerr 回転信号であり、その直後 の約 0.16 ps に見える信号がディラック電子による Kerr 回転信号と考えられる。また、L 偏光励起およ びR偏光励起においては、バルク成分の電子による



図4. 磁気光学 Kerr 効果測定法の模式図



図5. $[(Sb_2Te_3)_a/(GeTe)_b]_{1p} 多層膜(1周期)における、様々な偏光で励起した磁気光学 Kerr 効果測定結果。<math>\theta$ は $\lambda/4$ 板の回転角を示し、0°、90°、180°のとき、Pumpパルスの偏光はp偏光、45°のとき左回り円偏光(L偏光)、135°のとき右回り円偏光(R偏光)を示す。

Kerr 回転信号はディラック電子による Kerr 回転信号 と比べて弱いことがわかる。

図6に種々の周期数を有する多層膜における磁 気光学 Kerr 効果測定の結果を示す。0.1 ps 付近に 見えるピークがディラック電子の緩和に対応する信 号である。また、L 偏光励起の場合と R 偏光励起の 場合では、Kerr 回転信号が反転していることがわか る。Kerr 回転信号の $\lambda/4$ 板の回転角依存性の結果 でも示したように、すべての試料において、バルク成 分の電子による Kerr 回転信号はディラック電子によ る Kerr 回転信号と比べて弱いことがわかる。ここで は、ディラック電子による Kerr 回転信号の周期数依 存性を明らかにするため、得られた Kerr 回転信号 ξ_K が、下式のように、バルク成分の電子励起による Kerr 回転信号とディラック電子による Kerr 回転信号とディラック電子による Kerr 回転信号

$$\xi_{K}(t) = N_{B} \exp\left(-\frac{t^{2}}{\sigma^{2}}\right) + N_{S} \exp\left(-\frac{t}{\tau_{S}} + \frac{\sigma^{2}}{4\tau_{S}^{2}}\right) \times \left[1 + \exp\left(\frac{t}{\sigma} - \frac{\sigma}{2\tau_{S}}\right)\right]$$
(3)



図6. 種々の周期数を有する[(Sb₂Te₃)_a/(GeTe)_b]_c 多層膜の磁気光学 Kerr 効果測定の結果。(a)ポン プ光の偏光を左回り円偏光(L 偏光)、(b)右回り円 偏光(R偏光)で励起した場合の測定結果を示す。 また、黒線は実験値、灰色実線はフィッティング結 果を示す。

ここで、 N_B は、バルク結晶中に励起されたキャリア密 度に依存する Kerr 回転信号、 N_S は界面に励起され たディラック電子密度に依存する Kerr 回転信号、 σ はパルス幅、 τ_S はディラック電子の緩和時間、erf は誤差関数を表す。図中の灰線がフィッティング結 果を示す。得られたフィッティング結果は、測定結果 を再現していることがわかる。フィッティングによって、 ディラック電子の緩和時間は約 12 fs と得られた。こ のディラック電子の緩和時間は先行研究の報告[2]と ほぼ一致していた。

次に、フィッティングによって得られたN_BとN_sの周 期数依存性を図7に示す。一般に、周期数が増加 するにつれて、界面成分であるディラック電子密度 N_sとバルク成分のキャリア密度N_Bはそれぞれ増加す るものと予想される。しかし、今回の測定結果では、 周期数が増加しても、N_BとN_sともにほぼ一定の値を 取っていることがわかる。

得られた N_B と N_S の周期数依存性を議論するため に、Sb₂Te₃ 薄膜と GeTe 薄膜の吸収率を測定し、侵 入長を見積もった。その結果、波長 800 nm、入射角 45°における侵入長は、Sb₂Te₃ では $\alpha^{-1} = 14.2$ nm、 GeTe では $\alpha^{-1} = 3.1$ nmであった。本研究で作製し た試料において、1番上の層である Sb₂Te₃層とGeTe 層から構成される 1 周期の平均膜厚と比べると、侵 入長は非常に短いことがわかる。そのため、今回の 磁気光学 Kerr 効果測定では、1周期目の Sb₂Te₃層 のみが励起していると考えられる。このことから、界 面成分であるディラック電子密度 N_S とバルク成分の



図7. [(Sb₂Te₃)_a/(GeTe)_b]。多層膜の磁気光学 Kerr 効果測定から得られた Kerr 回転信号の周期数依 存性。(a)●は N_B(バルクの電子による Kerr 回転信 号)を示し、■は N_s(ディラック電子よる Kerr 回転信 号)を示す。(b)▲は $|N_s/N_B|$ を示す。また、点線は R 偏光、実線は L 偏光のフィッティング結果である。

キャリア密度 N_B は周期数に依存せず、一定の値を 示したと考えられる。今後は、半導体層の構成要素 である GeTe を他の半導体に変えたトポロジカル絶 縁体多層膜を検討する予定である。

6. <u>まとめ</u>

[(Sb₂Te₃)_a/(GeTe)_b]。トポロジカル絶縁体多層膜の 作製に成功した。作製した多層膜の結晶性の評価 をSIMS測定とX線回折測定を用いて行った。SIMS 測定から作製した試料が多層膜構造であることを確 認し、各層の平均膜厚を見積もった。X線回折測定 から、Sb₂Te₃のミラー指数(003n)に対応するピーク を確認し、作製した多層膜において大きな結晶性の 変化はないことを確認した。また、種々の周期数を 有するトポロジカル絶縁体多層膜の磁気光学 Kerr 効果の測定結果から、ディラック電子密度とバルク 成分のキャリア密度は周期数に対して一定であるこ とがわかった。これは、作製した試料に対して GeTe の侵入長が短く、表面側の一層のみを観測している ためと考えられる。

参考文献

- M. Z. Hasan and C. L. Kane, Rev. Mod. Phys. 82, 3045 (2010).
- [2] H. Takeno, S. Saito, and K. Mizoguchi, Sci. Rep. 8, 15392 (2018).
- [3] O. Madelung, *in* Semiconductors: Basic Data (Springer-Verlag, Berlin, 1996).
- [4] W.-S. Kim, J. Alloys Compd. 252, 166 (1997).
- [5] G. Wang, *et al.* Nano Res. **3**, 874 (2010).
- [6] J. W. McIver et al., Nat. Nanotechnol. 7, 96 (2012).