ガラス上における Nb ドープニ酸化チタン薄膜の透明導電性

一杉 太郎 1,2

1 東京大学 理学系研究科 化学専攻

²神奈川科学技術アカデミー(KAST)

1. はじめに

二酸化チタン(TiO₂)は工業用材料として、すでに我々の生活に欠かせないものとなって いる。TiO₂の高屈折率を利用した白色塗料や、紫外線吸収能力を活用した日焼け止めは日 常的に使われており¹、さらに近年、光触媒効果や超親水性の実用化が進んでいる²。また、 エレクトロニクス材料としての研究開発も活発化しており、ゲート絶縁膜や透明強磁性体³ としての応用が検討されている。母体となる Ti は地球上に豊富に存在し(クラーク数第 10 位)、安価かつ安定に供給することが可能である。さらに、TiO₂は毒性が少なく、環境に優 しいという特徴を有している。

我々の研究グループでは、アナターゼ型 Nb ドープ TiO₂(Ti_{1-x}Nb_xO₂:TNO)エピタキシ ャル薄膜が低い抵抗率(ρ ~2x10⁻⁴ Ωcm)と高い可視光透過率を有し、ITO に匹敵する透明導 電体であることを報告してきた^{4,5,6,7,8}。TiO₂ を母材とした透明導電体が開発されれば、ITO 代替材料の有力候補となりうる。ただし実用化に際しては、エピタキシャル薄膜ではなく、 大面積の多結晶薄膜において透明導電性を実現することが必須である。そこで本稿では、 ガラス上に成膜した TNO 多結晶薄膜の透明導電性を紹介する。現時点で、300K において ρ (300K)=5x10⁻⁴ Ωcm、可視光透過率 60-80%を達成しており、ITO に迫る値を示してい る。ガラス上において 10⁻⁴ Ωcm 台の ρ を得たことは、TiO₂ 系透明導電膜の応用に向けて大 きな前進と言える。本報告はパルスレーザーデポジション (PLD) 法によるものであるが、 今後、スパッタリング法による大面積の薄膜成長が期待される。

2. 二酸化チタンの電気伝導性

TiO₂には複数の準安定相が存在するが、実用上重要な結晶型はアナターゼ型TiO₂(a = b = 0.3782 nm, c = 0.9502 nm, 図 1(a))と最安定相のルチル型TiO₂(a = b = 0.4584 nm, c = 0.2953 nm)である(今後それぞれ、アナターゼ、ルチルと呼ぶ)⁹。TiO₆八面体構造に着目すると、アナターゼは 4 つの稜を共有し(図 1(b))、この稜共有数が多いために平均Ti 間距離は短く、電気伝導性には有利であろうと想像される。実際、アナターゼの有効質量は約1 $m_0(m_0$:自由電子の質量)と比較的小さく¹⁰、電気伝導体としての筋のよさがうかがわれる。

アナターゼはバンドギャップ 3.2 eV のワイドギャップ半導体であり、可視光に対して 透明である¹¹。多くの酸化物と同様、H₂や CO₂雰囲気下で還元アニールすると酸素欠損が 生じ、非化学量論組成(TiO_{2-δ})となる。酸素欠損δにより固体中に過剰の電子が生成し、 キャリアとして電気伝導に寄与する。ただしこの場合、バンドギャップの中に不純物準位 が形成され、透明性は低下する。

ルチルについては、Nb や Ta、W をドーピングすることにより導電性が 4000 倍程度 増大することが 1950 年代に報告されている¹²。しかし、アナターゼに関しては、電気輸送 現象や光学特性に関する報告は驚くほど少ない。これは輸送特性測定に耐えうる大型単結 晶を得ることが困難であったためである。数少ない報告例を挙げると、1990 年代に Lévy らは化学輸送法によりアナターゼバルク単結晶の育成に成功し、300K での ρ 、移動度 μ はそ れぞれ 10⁻¹ Ω cm、5 cm²/Vs 程度であると報告している¹³。その後 2004 年に Mulmi らは、 Nb を 0.08wt%ドープしたアナターゼバルク単結晶成長に成功し、 ρ (300K)=5×10⁻² Ω cm と報告している¹⁴。以上はバルク体の物性であり、Nb ドープアナターゼ薄膜に関しては我々 以前に導電性の報告はなかった。

TiO₂ におけるドーピングは、シリコン系半導体のドーピングの考え方を用いてイメー ジすることができる。この場合、アナターゼをベースとした透明導電体を開発する上での ポイントは、バンドギャップと移動度を維持しつついかにキャリアを導入するか、という ことに尽きる。4 価のチタンからなる TiO₂ 母結晶に、5 価の Nb または Ta をわずかにドー ピングするとそれらはドナーとして働き、キャリアが Ti 3*d* バンドに導入され、 n 型の半 導体になることが期待される。アナターゼにドープした Nb は非常に浅い不純物準位を形成 するため¹⁴、透明性を維持しつつ導電性を高めることが可能である。イオン半径を比較し ても、6 配位 Nb⁵⁺が 0.064 nm、Ti⁴⁺が 0.061 nm と両者は非常に近く¹⁵、Ti サイトに Nb が固溶しやすいと予想される。以上のように、導電メカニズムは単純であるが、酸化物 に特有の問題として、酸素の非化学量論組成も物性に大きな影響を及ぼす。すなわち、薄 膜内の酸素量によって絶縁体にも金属的にもなりうる。したがって、薄膜内の酸素量を精 密にコントロールすることが必須となる。

3. Nb ドープアナターゼ TiO₂(TNO)薄膜

3.1 薄膜作製と薄膜構造

PLD 法を用い、ノンアルカリガラス(コーニング 1737)上に TNO 薄膜を成膜した。蒸 着時の基板温度(T₆)は、室温(注:室温に基板を放置しているが、成膜中に多少温度が上がっ ている状態)から 350℃の間で変化させ、酸素分圧は 1.3×10⁻² Pa(1 × 10⁻⁴ Torr) に固定 した。KrF エキシマレーザー(波長 248 nm)を光源とし、繰り返し周波数は 2 Hz、レーザ フルーエンスは 1-2 J/cm² に設定した。ターゲットは TiO₂ (99.9%)と Nb₂O₅(99.99%)の混 合粉末を加圧成形し、1200℃で 12 時間焼成したものを用いた。成膜後、低抵抗化処理の ため、水素雰囲気下(約 1 atm)、500℃において 100 分間の還元アニールを行った。ここ で、500℃までの昇温時間は 5 分間であり、アニール後は約 1 時間程度炉中で放冷した。

ガラス上に成膜した TNO 薄膜の X線回折(XRD)パターンおよび断面 TEM 像を図 2 に示 す。as grown 薄膜(T_s =250°C)では、アナターゼ型(101)の X線回折ピークのみが認められ (図 2(a))、断面 TEM 観察から、直径 100 nm 程度の結晶粒からなる多結晶体であることが わかった(図 2(b))。アニール前後の XRD パターンを比較したところ、大きな差異はみられ ない(図 2(a))。一方、 T_s =室温で堆積させた as grown 薄膜はアモルファス構造であったが(図 2(c)、2(d))、水素アニール後にアナターゼ(101)のピークが成長していることから、アニー ルにより結晶化が進行したと結論できる。アモルファスからアナターゼが選択的に結晶化 するのは、内部応力とギブス自由エネルギーからすでに説明されている¹⁶。アモルファスか ら結晶化する際に、Nb が Ti サイトに置換しているのか疑問が残るが、後述のように Nb は Ti サイトに置換していると結論した。

3.2 電気伝導特性

一般に、電気伝導特性を議論する際には、結晶粒内と結晶粒界の特性を分けて考える 必要がある。TNO エピタキシャル薄膜は、結晶粒同士の配向性が良いために結晶粒界の接 合がよく、結晶粒内の抵抗のみを考えるだけでよい⁷。しかし、多結晶体では粒界に起因す る抵抗をいかに抑えるかが課題となる。従来の ITO や ZnO、SnO₂ では主に *s* 電子が伝導電 子となっているのに対し、TNO では *d* 電子が電気伝導を担っている。したがって、*d* 電子 の波動関数の異方性が大きいため、粒界での軌道間の重なりを十分に保つことができず、 低い*p*が実現できないのではないかと危惧された。*d* 電子系の透明導電体として期待された Nb ドープ SrTiO₃ はエピタキシャル薄膜では低抵抗であるが、多結晶体では高抵抗である ことが例として挙げられる¹⁷。

心配しつつ実験を進めたところ、我々は高い ρ の as grown 薄膜を還元雰囲気下でアニ ールすることにより、 ρ を劇的に減少させることに成功した(図 3)。 T_s =250°Cで合成した as grown 薄膜は、 ρ (300K)=4.5×10⁻¹ Ω cm と高い ρ を示し、温度依存性も半導体的 ($d\rho/dT$ <0) である。しかし、これを還元アニールすると ρ は 2 桁以上減少し、 ρ (300K)=1.6×10⁻³ Ω cm まで低下した¹⁸。 T_s =室温の場合、抵抗変化はさらに劇的であり、 as grown 薄膜の ρ (300K)=63 Ω cm は、アニールによって約 6 桁減少し、 ρ (300K)=5.4× 10⁻⁴ Ω cm となる¹⁹。また、 ρ の温度依存性は金属的となり、低温で ρ (10K)= 2.4×10⁻⁴ Ω cm まで達する。この ρ (300K)値は、ITO や ZnO 系の典型値の 2 倍程度であり、ガラス上でこ の値が実現できたことで、今後の展開が大いに期待される。

低抵抗化した薄膜は非常に高いキャリア濃度 n_e を示す。 $T_s=250$ ℃で成膜した試料で は $n_e=1.5 \times 10^{21}$ cm⁻³ と見積もられ、ドーピングした Nb 原子の 85%近くが伝導帯に電子 を放出している計算となる(図 4(a))。アナターゼの場合、酸素欠損の量が増加するとルチル やマグネリ相に変化してしまうため^{20,21}、酸素欠損のみでは 10²¹ cm⁻³ 台のキャリアを供給 することは不可能である。したがって、TNO 薄膜の伝導キャリアはほぼ Nb ドーパントか ら供給されていると考えている。これは、酸素欠損からのキャリア生成の寄与が大きいと される ITO と異なる点である。*Ts*=室温でもアニール後は *ne*=1.4x10²¹ cm⁻³ を示す。TNO 系では、エピタキシャル薄膜とガラス上多結晶体に共通して、Nb が非常に高い活性化率を 示すという特徴がある。ここで、活性化率とは、Nb がドナーとして働き、電子を一つ放出 する割合である。TNO 薄膜の *ne*はほとんど温度依存性を示さず、縮退半導体としての特徴 を表す。したがって、Nb ドープに伴って生じる不純物バンドが、Ti3*d* 準位より構成され る伝導バンドの底と重なっていることが示唆される(図 4(b))。

上述のように高い n_e が実現していることから、アモルファスから結晶化する際に Nb が TiO₂ 多結晶体に取り込まれ、Ti サイトに固溶していると結論できる。すなわち、ドーピングした Nb は結晶化する際に粒界に吐き出されるのではなく、アナターゼ結晶内に取り込まれる。Nb ドープの効果を確かめるために、Nb をドープしない TiO₂ 薄膜(ノンドープ薄膜と呼ぶ)を作製し、還元アニール処理を行った。その結果、ノンドープ薄膜は as grown において ρ (300K)=46.3 Ω cm、還元アニール後は ρ (300K)=0.28 Ω cm であり、TNO 薄膜 ほどの ρ の大きな減少はみられなかった。ノンドープ薄膜と TNO 薄膜を比較すると、as grown ではむしろノンドープ TiO₂ のほうが低い ρ を示す。一方、還元アニールによる ρ の減少は TNO 薄膜の方が顕著である。また、ノンドープ薄膜では還元アニール後にはアナターゼだけでなくルチルも共存していることがわかった。したがって、Nb はアナターゼの安定 化に寄与しており、換言すれば、ルチルの生成を抑制しているといえる。Nb をドープした ルチルはアナターゼより高い ρ を示すことがわかっており²²、Nb ドープはアナターゼの安定 定化を通じて低抵抗化に寄与するとともに、キャリア供給源としての機能も果たしている のである。

さらに低い ρ を実現するためには、移動度 μ を向上させる必要があることがわかってきた。Hall 移動度は T_s =室温の薄膜において μ (300K) = 8.0 cm²/Vs と(図 4(c))、エピタキシャル薄膜のそれ(μ (300K) = 16 cm²/Vs)⁴の半分程度である。この Hall 移動度の低下が結晶粒界に起因するものか、あるいは結晶粒内の電気特性によるものかについては今後の検討を要する。

以上、還元アニールによりρが劇的に減少し、透明導電体として非常に良い電気特性を 示すことを紹介した。1.3x10⁻¹ Pa(1x10⁻³ Torr)の真空アニールによってもρは減少するが、 水素雰囲気下でのアニールに比べ、ρは 2 倍程度を示すという結果を得ている。また、水素 雰囲気下の還元アニールは 400℃、5 分間で十分であることもわかっている。それではな ぜ還元アニールによってρが下がるのだろうか。残念ながら現時点では、アモルファスから アナターゼが結晶化するため、という答えしか持ち合わせていない。しかし、薄膜内の酸 素量制御が非常に重要であるということは明白である。

3.3 透過率/反射率

図5(a)にアニール後の光の透過率 Tと反射率 Rを示す(T_s=室温、膜厚 120 nm)。水素 アニールによる大きな変化は見られず、可視光領域では 60-80%の透過率を示す。反射率 は 10%-30%であり、ITO に比べると大きな値である。この高い反射率は TNO 薄膜の屈折 率が大きいためであり(~2.4@波長 500nm)、透過率が下がる原因となっている。しかし、 吸収率(100-T-R)は 10%程度と低く、透明性は十分確保できている(図5(b))。TNO 薄膜の 屈折率が高いことは、薄膜内の干渉効果のため色がついて見えるというデメリットとなる が、TNO 薄膜に接する薄膜/基板と屈折率のマッチングが良いアプリケーションであれば、 透過率が上がるというメリットが生じる。

まとめと今後の展望

二酸化チタン系透明導電体は我々の初めての報告からいまだ 2 年半しか経過しておら ず、若い材料である。 ρ の最低値はいまだ記録更新中であり、どこまで下がるか楽しみであ る。当初 ρ が下がらないのではないかと懸念していたガラス上においても、 ρ (300K) = 5×10⁻⁴ Ωcm、可視光透過率 60-80%が確認されたことは、実用化に向けて朗報である。し かし、いまだ不明の点も多い。たとえば、酸素欠損と Nb 活性化の関係、最適ドーピング量 など、研究題材は豊富である。 最後に今後の展望であるが、スパッタリング法を用いてガラス基板上に TiO₂ 系薄膜を 成膜し、透明導電性を得ることが急務となろう。これにより大面積化が実現し、本材料の 応用範囲が飛躍的に広がる。我々はスパッタリング法による TNO 薄膜の作製にも取り組ん でおり、すでにρ(300K)=9x10⁻⁴ Ωcm を実現していることを付記しておく。このような応 用研究とともに、透明導電メカニズムの解析も進めていく予定である。今後、多くの研究 者が本材料に取り組み、実用化への展開が促進されることを期待したい。

本研究では、多くの方にご協力をいただいた、断面 TEM では神奈川科学技術アカデミ ー(KAST)高度計測センターの小沼氏にお世話になりました。また、東京大学、および KAST ナノ光磁気デバイスプロジェクトの植田 敦希、古林寛、広瀬靖、山田直臣、中尾祥一郎、 山本幸生各氏をはじめ、多くの方々に多大なご協力と貴重なご助言を頂きました。御礼申 し上げます。 1 清野学, "酸化チタン-物性と応用技術", 技報堂出版, (1991).

² K. Hashimoto, H. Irie, and A. Fujishima, *Jpn. J. Appl. Phys.*, 44, 8269 (2005).

³ Y. Matsumoto, M. Murakami, T. Shono, T. Hasegawa, T. Fukumura, M. Kawasaki, P. Ahmet, T. Chikyow, S. Koshihara, and H. Koinuma, *Science*, 291, 534 (2001).

⁴ Y. Furubayashi, T. Hitosugi, Y. Yamamoto, K. Inaba, G. Kinoda, Y. Hirose, T. Shimada, and T. Hasegawa, *Appl. Phys. Lett.*, 86, 252101 (2005).

⁵ T. Hitosugi, Y. Furubayashi, A. Ueda, K. Itabashi, K. Inaba, Y. Hirose, G. Kinoda, Y. Yamamoto, T. Shimada, and T. Hasegawa, *Jpn. J. Appl. Phys.*, 44, L1063 (2005).

⁶ Y. Furubayashi, T. Hitosugi, T. Hasegawa, *Appl. Phys. Lett.*, 88, 226103 (2006).

7 古林 寛、一杉 太郎、日本物理学会誌, 61, 589-593 (2006)

⁸ 一杉太郎、古林寛、長谷川哲也、真空、to be published.

⁹ U. Diebold, *Surf. Sci. Rep.*, 48, 33 (2003).

¹⁰ H. Tang, K. Prasad, R. Sanjines, P. E. Schmid, and F. Levy, *J. Appl. Phys.*, 75, 2042 (1994).

¹¹ H. Tang, H. Berger, P. E. Schmid, F. Lévy, and G. Burri, *Solid State Commun.*,23, 161 (1977).

¹² F. A. Grant, *Rev. Mod. Phys.*, 31, 646 (1959).

¹³ L. Forro, O. Chauvet, D. Emin, Z. Zuppiroli, H. Berger, and F. Levy, *J. Appl. Phys.*, 75, 633 (1994). ¹⁴ D. D. Mulmi, T. Sekiya, N. Kamiya, S. Kurita, Y. Murakami, and T. Kodaira, *J. Phys. Chem. Sol.*, 65, 1181 (2004).

¹⁵ R. D. Shannon, *Acta Crystallogr.*, A32, 751 (1976).

¹⁶ T. Nakamura, T. Ichitsubo, E. Matsubara, A. Muramatsu, N. Sato, H. Takahashi, *Acta Mater.*, 53, 323 (2005).

¹⁷ G. Campet, C. Geoffroy, J. P. Manaud and J. PortierZ. W. SunJ. Salardenne andP. Keou, *Materials Science and Engineering*, B 8, 45 (1991).

¹⁸ T. Hitosugi, A. Ueda, Y. Furubayashi, Y. Hirose, S. Konuma, T. Shimada, and T. Hasegawa, *Jpn. J. Appl. Phys.* 46, L86 (2007).

19 一杉太郎、植田敦希、長谷川哲也、セラミックス 42, 32 (2007).

²⁰ Y. Yamada, H. Toyosaki, A. Tsukazaki, T. Fukumura, K. Tamura, Y. Segawa, K. Nakajima, T. Aoyama, T. Chikyow, T. Hasegawa, H. Koinuma, and M. Kawasaki, *J. Appl. Phys.*, 96, 1 (2004).

²¹ Furubayashi et al. in preparation.

²² Hitosugi *et al.* in preparation.

図 1(a) アナターゼ型 TiO₂の結晶構造。黒丸が Ti、白丸が酸素である。(b)アナターゼ 型 TiO₂の TiO₆ 八面体の配置。

図 2 基板温度 $T_s = 250$ °Cにおいて成膜した Ti_{0.94}Nb_{0.06}O₂(TNO)薄膜の(a)XRD パター ンと(b)断面透過電子顕微鏡(TEM)像(as grown)。(c) T_s =室温で成膜した薄膜の XRD パ ターン。(d) as grown TNO 薄膜(T_s =室温)の断面 TEM 像。

図 3 電気抵抗率の温度依存性。参考までにアナターゼ型 Ti_{0.94}Nb_{0.06}O₂ エピタキシャ ル薄膜の抵抗率を一緒に示した。

図 4(a)キャリア濃度の温度依存性。(b) バンド描像。(c) Hall 移動度の温度依存性。

図 5(a)透過率 Tおよび反射率 R の波長依存性(T_s=室温、膜厚 120 nm)。(b) 吸収率 A の波長依存性(T_s=室温)。











図 3

図 5