# 表面技術

Journal of The Surface Finishing Society of Japan

# 時集 これからの表面処理

HYGIEX 58(12)699-868(2007)





特集:これからの表面処理

## TiO<sub>2</sub>系透明導電体のスパッタ成膜技術

一杉 太郎\*,\*\*,山田 直臣\*\*,長谷川哲也\*,\*\*

\*東京大学 大学院理学系研究科(〒113-0033 東京都文京区本郷 7-3-1) \*\*神奈川科学技術アカデミー(KAST)(〒214-0012 神奈川県川崎市高津区坂戸 3-2-1)

### Sputter Deposition of TiO<sub>2</sub>-Based Transparent Conducting Oxide

Taro HITOSUGI\*,\*\*, Naoomi YAMADA\*\* and Tetsuya HASEGAWA\*,\*\*

\*School of Science, The University of Tokyo (7-3-1, Hongou, Bunkyo-ku, Tokyo 113-0033)
\*\*Kanagawa Academy of Science and Technology (KAST) (3-2-1, Sakado, Takatsu-ku, Kawasaki-shi, Kanagawa 213-0012)

10 0012)

Keywords: Titanium Dioxide, Transparent Conducting Film, Anatase, Transparent Conducting Oxide

### 1. はじめに

固体物質において,可視光に対する透明性と電気伝導性は, 相反する物性である。代表的な透明材料としてガラスやダイ アモンドが挙げられる。これら物質はバンドギャップが大き いため可視光透明性を有するが,絶縁体である。一方,高電 気伝導性物質の代表である金属は,自由電子と光の相互作用 により可視光を反射し,金属光沢を示す。このことからわか るように,可視光透明性と高電気伝導性を同時に達成するこ とは一般に難しく,両者が絶妙にバランスした物質でのみ透 明導電性が発現する。現実の物質設計においては,可視光に 透明なワイドギャップ半導体にキャリア電子を導入し,透明 性と電気伝導性を両立させる。

この透明導電薄膜はオプトエレクトロニクスデバイスの基 幹材料であり<sup>1)</sup>,フラットパネルディスプレイや太陽電池, 青色/白色発光ダイオードにおいて,透明電極として重要な 役割を果たしている。その材料としては,優良な透明導電性 やデバイス作製プロセスへの適合性から,SnドープIn<sub>2</sub>O<sub>3</sub> (ITO)が主に用いられている。ITOは,アモルファス状態 においても低抵抗を示し,また多彩な手法で合成でき,かつ 低温成長も可能である。フラットパネルディスプレイ用途と して,3m角程度の大面積ガラス上に薄膜形成する技術も確 立している。しかし,基礎的な物理や化学は未解明な点が多 く,最近でもさまざまな論文が発表されている<sup>21,31</sup>。

応用技術面ではすでに確立しているように思える透明導電 膜技術だが,近年,以下に示すようなさまざまな要求が生じ ており,新透明導電材料の開発が活発化している。

(1) 利用範囲の拡大:オプトエレクトロニクスデバイスの 発展にともない,透明導電膜の活用範囲が広がっている。有 機 EL ディスプレイや色素増感太陽電池などはその例である。 したがって,多様な性能(仕事関数,バンドギャップ,屈折 率,機械的なフレキシビリティ,抵抗率や光学特性)や,耐 プロセス特性が要求される。また,透明導電薄膜に強磁性な どの新たな機能を与えることができれば、新規光デバイスの 実現が可能となる。

(2) インジウム資源の枯渇:ITO の主原料である In(イン ジウム)は希少金属である。近年の消費量の急増により, In の安定供給への不安が叫ばれている<sup>4</sup>。

我々の研究グループでは、アナターゼ型 Nbドープ TiO<sub>2</sub> (Ti<sub>1-x</sub>Nb<sub>x</sub>O<sub>2</sub>:TNO)透明導電体の可能性に着目し、実用化 に向けた研究を進めている<sup>5)</sup>。TNO のエピタキシャル薄膜 は低い抵抗率( $\rho \sim 2 \times 10^{-4} \Omega$ cm)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<sup>6)~8)</sup>。TiO<sub>2</sub> を母材とした 透明導電体が開発されれば、新しいアプリケーションの開拓 とともに、ITO 代替材料の有力候補となりうる。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とその成 膜技術について紹介する。現時点では、室温において抵抗率 4.5×10<sup>-4</sup>Ωcm、可視光透過率 60-80%を達成しており<sup>9),10</sup>、 ITO に迫る値を示している。

### 2. TiO<sub>2</sub>の基礎物性

二酸化チタン(TiO<sub>2</sub>)は工業用材料として,我々の生活に 欠かせないものとなっている。可視光透明性と高屈折率を利 用した白色塗料や光学薄膜,紫外線吸収能力を活用した日焼 け止めなどがその利用例である<sup>11)</sup>。また,近年,光触媒や超親 水材料としての実用範囲が広がっている<sup>12)</sup>。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,透明導電体の他 にゲート絶縁膜や透明強磁性体<sup>13)</sup>,さらに抵抗変化メモリー 材料<sup>14),15)</sup>としての応用が検討されている。Ti は地球上に豊 富に存在し(地殻中の元素存在度: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,TiO<sub>2</sub>は毒性が低い, 環境に優しいという特徴を有している。したがって,今後ま すます新機能が開拓され,実用範囲の広がりが期待される。

TiO<sub>2</sub> は複数の結晶構造をとり得るが、実用上重要な結晶 型はアナターゼ型 TiO<sub>2</sub> (a=b=0.3782 nm, c=0.9502 nm, 図 1 (a)) と ル チ ル 型 TiO<sub>2</sub> (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)<sup>16</sup>。 この二つの結晶構造は TiO<sub>6</sub> 八面体構造のネットワークを考 えると理解しやすい。アナターゼは八面体が 4 つの稜(図 1 (b))を、ルチルでは 2 つの稜を共有してネットワークを形 成している(図 1 (c))。両者のうち、透明導電現象はアナ ターゼでのみ発現する。

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 リア電子を導入するか、ということに尽きる。アナターゼの バンドギャップは 3.2 eV 程度であるので、可視光に対して 透明である<sup>17)</sup>。TiO<sub>2</sub>におけるドーピングの考え方は、シリ コン系半導体のそれから類推することができる。4価のチタ ンからなる TiO<sub>2</sub> 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くことが期待さ れる<sup>18)</sup>。生じたキャリア電子は Ti の伝導帯に導入され、n 型の半導体となる。

ところで、TiO<sub>2</sub>も多くの酸化物と同様、真空や H<sub>2</sub> 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<sub>2- $\delta$ </sub>)となる。この酸素欠損 $\delta$ により固体中に2 $\delta$ 個の キャリア電子が生成し、電気伝導に寄与する。しかし、酸素 欠損はバンドギャップ中に準位を形成し、透明性が失われる。

### 3. ガラス上の TiO<sub>2</sub> 系透明導電体

### 3. 1 電気伝導性

表1に筆者らのこれまでの研究をまとめた。アナターゼに Nbをドーピングすると、キャリア電子の生成にともない抵 抗率が急激に低下し、x=0.03-0.06 程度で極小値を示す。



図1 (a) アナターゼ型 TiO<sub>2</sub>の結晶構造。小丸が Ti,大丸が酸素である。(b) アナターゼ型 TiO<sub>2</sub>の TiO<sub>6</sub> 八面体の配置。
 (c) ルチル型 TiO<sub>2</sub>の TiO<sub>6</sub> 八面体の配置

<b>表</b> 1 アナターゼ型 Ti <sub>0.94</sub> Nb <sub>0.06</sub> O <sub>2</sub> 透明導電体の特	性の	まとめ	
--	----	-----	--

結晶構造	アナターゼ	アナターゼ	アナターゼ	
成膜方法	PLD	PLD	スパッタ	
基板	SrTiO₃ LaAlO₃	ガラス	ガラス	
結晶状態	エピタキシャル 薄膜	多結晶薄膜	多結晶薄膜	
抵抗率	2.1×10 <sup>-4</sup> Ωcm	$\begin{array}{c} 4.6 \times 10^{-4} \\ \Omega \mathrm{cm} \end{array}$	$9 \times 10^{-4}$ $\Omega cm$	
参考文献	5, 6, 7, 8	9, 20	10, 21	

パルスレーザーデポジション(PLD 法)で作製した TNO エ ピタキシャル薄膜では ITO に匹敵する透明導電性を示す(抵 抗率2.1×10<sup>-4</sup> $\Omega$ cm)。スパッタ法による TNO エピタキ シャル薄膜の合成も報告されている<sup>19)</sup>。

ガラス上において低抵抗多結晶薄膜を得るには、アモル ファスから結晶化する手法が簡便である<sup>20)</sup>。具体的には、ノ ンアルカリガラス上にアモルファス TNO 薄膜をまず成膜し、 その後、1×10<sup>5</sup> Pa(約1気圧)の水素雰囲気中で、500°C、1 時間アニールして多結晶 TNO 膜を作製する。PLD 法で作 製したアモルファス薄膜は抵抗率 $\rho$ =100Ωcm 程度を示すが、 上記アニール処理を施すことにより、 $\rho$ は約6桁減少し、室 温で4.6×10<sup>-4</sup>Ωcm を示す(図2(a))。この値は、ITO や ZnO 系透明導電体の2倍程度であり、アプリケーションに よっては実用化が可能なレベルにある。アニール中の抵抗率 変化を測定した結果、結晶化温度は320-350°C程度であった (図2(b))。アニール時間は5分程度でも良いため、スルー プットの高い生産も期待できる。

上述の手法をDCマグネトロンスパッタ法により作製した アモルファス薄膜に適用した結果,ガラス上の多結晶薄膜は 抵抗率 9×10<sup>-4</sup>Ωcm を示した<sup>9),21)</sup>(成膜条件を図3に示す)。 興味深いことに、多結晶 TNO 透明導電薄膜の抵抗率は、ア モルファス薄膜の成膜条件、特に成膜中の基板温度と酸素分 圧に敏感である。アモルファス薄膜成膜時の基板温度( $T_s$ ) とアニール後の抵抗率の関係を図3に示す(アモルファス薄 膜作製時の酸素分圧:アルゴンガスと酸素ガスの流量比f( $O_2$ ) = $O_2/(Ar+O_2)$  =10%)。 $T_s$ が室温(注:基板は積極的 に加熱していないが、成膜中に $T_s$ =70-90°Cになっている) に近づくほど抵抗率が下がることがわかる。この理由につい ては現時点では不明であり、今後の研究が待たれる。アニー ル後は、アナターゼ(101)のX線回折ピークのみが認められ、 単相アナターゼ多結晶薄膜になっている(図4)。

低抵抗 TNO 膜を得るには、アモルファス薄膜を作製する ときの酸素分圧制御も非常に重要である。これは固体内の酸 素欠損量をコントロールすることにつながり、伝導機構に直 接関与していると考えている。さまざまな $f(O_2)$ において作 製したアモルファス体( $T_s$ =室温として)をアニールして得 た TNO 膜の輸送特性を図5に示す。低 $f(O_2)$ ほど低抵抗率



 図2 (a) 基板温度を室温にして、パルスレーザーデポジション (PLD)法により成膜したアモルファス Ti<sub>0.94</sub>Nb<sub>0.06</sub>O<sub>2</sub>(TNO) 薄膜と、それを還元アニールした後の電気抵抗率。(b) ア モルファス薄膜をアニールする過程における電気抵抗率の 温度依存性。

-101-

となり、最も還元雰囲気で作製した試料( $f(O_2) = 10\%$ )では、 アニール後に $9 \times 10^{-4}\Omega$ cmを示す(図5(a))。なお、抵抗率 の減少は、キャリア濃度と移動度の増大に起因する(図5(b)、(c))。

解

説

以上より,多結晶薄膜の抵抗率はアモルファス薄膜の成膜 状態に強く依存することが明らかになった。換言すれば,ア モルファス薄膜の成膜条件に関する情報はアニールした際に 失われず,アニール後の膜中に記憶されている。

さらに低抵抗を実現するための方策を考えてみよう。低抵 抗薄膜は非常に高いキャリア濃度(> $10^{21}$ cm<sup>-3</sup>)を示し、この 高キャリア濃度は TNO 系の特徴となっている。アナターゼ の場合、酸素欠損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<sup>22)</sup>、酸素欠損のみでは  $10^{21}$ cm<sup>-3</sup> 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 と考えられる。 $T_s$ =室温、 $f(O_2)$ =10%で成膜した試料では  $n_e$ = $1.7 \times 10^{21}$ cm<sup>-3</sup> と見積もられ、ドーピングした Nb 原子 の 90%近くが伝導帯に電子を一つ放出している計算となる。 ITO では Sn ドーパントの 50%程度しか活性化せず、キャ リア濃度も  $10^{20}$ cm<sup>-3</sup> 台であるのと対照的である。

以上より、キャリア濃度の面では伸びしろが小さいことが わかったため、低抵抗率を実現するためには、移動度を向上 させる必要がある。 $f(O_2)$ を小さくしていくと、キャリア濃



図4 スパッタ成膜した(a) アモルファス TNO 薄膜と(b) 還元 アニール後の X 線回折パターン



図3 スパッタ成膜したアモルファス TNO 薄膜の抵抗率と還元アニール後の抵抗率 さまざまな基板温度において抵抗率を測定している。また,成膜条件も記した。

度は Nb 活性化率 90%と上限に近い値で飽和するのに対し, 移動度は $f(O_2) = 30\% 0 1.0 \text{ cm}^2/\text{Vs}$ から, $f(O_2) = 10\%$ で は  $3.9 \text{ cm}^2/\text{Vs}$ と単調増加している(図 5 (c))。PLD 法で作 製した多結晶膜(アモルファスから結晶化)<sup>9)</sup>とエピタキシャ ル 薄 膜<sup>5)</sup> の 移動度(室温)は、それぞれ 8.0 cm<sup>2</sup>/Vs と 16 cm<sup>2</sup>/Vs 程度であることから、スパッタ膜にはまだ改善の余 地があり、さらなる低抵抗化が見込まれる。

上記移動度の差を生み出す原因を探るため、多結晶薄膜の 断面透過電子顕微鏡(TEM)観察を行った。その結果、ス パッタ法で作製した薄膜では強いむらが観察され、PLD 膜 に比べ不均一であった(図6)。さらに、TEM や偏光顕微鏡 観察から、スパッタ薄膜の結晶粒は非常に小さいことが判明 した。これらの不均一性や粒界は電子散乱に寄与し、移動度 の低下をもたらすと考えられる。したがって、今後結晶粒を 大きくするプロセスの開発が重要である。

PLD 法とスパッタ法でこのような差が生じる理由は未だ



図5 多結晶 TNO 薄膜の輸送特性とアモルファス薄膜作製時の 酸素分圧との相関

(a)抵抗率、(b)キャリア濃度、(c)移動度

明確ではない。PLD法は酸素分圧,すなわち全圧が1.3× 10<sup>-2</sup> Paの雰囲気で作製しているのに対し,スパッタ法では Arが1 Paの雰囲気下で成膜しているので,不純物混入が多 い可能性がある。また,スパッタ特有の課題である酸素イオ ンによる薄膜へのダメージや,原子の運動エネルギーが関与 していることも考えられる。PLD法との差を見極め,ス パッタ法による良質な薄膜の作製が現在の課題である。

以上,アモルファスから結晶化する際に抵抗率が劇的に減 少し,アナターゼ TNO 薄膜が非常に高い電気伝導性を示す ことを紹介した。1.3×10<sup>-1</sup>Pa(1×10<sup>-3</sup> 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,抵抗率は2倍程度高い。水素原子がルチル内でキャ リア生成要因になるという報告<sup>23)</sup>があるが,SIMS(二次イ オン質量分析)測定を行ったところ,TNO 薄膜中に水素原 子の存在は確認できなかった。したがって,水素アニールと 真空アニールの差は単に還元力の差と考えられ,過剰酸素の 除去が重要だと推測される。

### 3.2 熱処理に対する耐性

実用化に際し,薄膜の熱処理耐性がデバイス製造プロセス に合致していることは非常に重要である。スパッタ法により 成膜した TNO 薄膜は,水素雰囲気下(1時間)において 500°Cまで抵抗値が変化しないことを確認した。ITO の場合, 同雰囲気下では透明性が失われてしまい,ガラスとの密着性 も悪くなって抵抗値が非常に高くなる。TNO 薄膜における 還元雰囲気に対する高い耐性は一つの大きな特徴である。

一方,酸化雰囲気(大気中)での熱処理を行うと,250°Cまでは抵抗値は変化しない。しかし,300°Cでの大気アニールでは抵抗値が4倍になった。今後,高温多湿雰囲気に対する耐性を評価していく予定である。

### 3. 3 光学的特性

図7にガラス上に作製したTNO多結晶薄膜(膜厚140 nm)の光学特性を示す。低抵抗薄膜は、60-80%の可視光透 過率(T)を示し、透過率や反射率(R)の振動は光の干渉によるものである。反射率は10%-40%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( $\sim 2.4@$ 波長500 nm)、透過率が低下する原因となっている。しかし、吸収率(100-T-R)は10%以下と

低いため,透明性は十分確保できている。TNO 薄膜の高屈 折率に関しては,ガラス上では薄膜内の干渉効果により着色 す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。この高屈折率を活 用した光学設計は重要なポイントとなろう。

### 4.透明導電メカニズム

透明導電メカニズムを電気伝導性と光学特性の観点から考 察する。これらを両立するには、さまざまな物性が絶妙なバ



図7 TNO 透明導電薄膜(抵抗率9.5×10<sup>-4</sup> $\Omega$ cm, キャリア濃度 1.7×10<sup>21</sup>cm<sup>-3</sup>,移動度3.9 cm<sup>2</sup>/Vs)の(a) 透過率Tおよ び反射率Rの波長依存性( $T_s$ =室温, 膜厚140 nm)。(b) 吸収率A(=100-T-R)の波長依存性( $T_s$ =室温)。



図6 (a) PLD でアモルファス薄膜 ( $T_s$ =室温)を作製し,還元アニール(水素雰囲気,500°C)した多結 晶 TNO 薄膜の断面透過電子顕微鏡 (TEM)像 (b) スパッタでアモルファス薄膜 ( $T_s$ =室温)を作 製し,還元アニール(水素雰囲気,500°C)した多結晶 TNO 薄膜の断面透過電子顕微鏡 (TEM)像

説

ランスで維持されていることが必要である。物性の中でも重 要なパラメータは、キャリア濃度と有効質量、そして誘電率 である。以下、これらがどのように透明導電メカニズムに効 いているのかを検証する。

### 4.1 導電メカニズム

TNO は d 電子が伝導電子となっているため、電子相関効 果による特異な現象があり、応用に適さないのではないかと 懸念された。しかし、その電気/光学特性はドルーデモデル で十分に説明でき、現象論の視点からみると TNO は ITO と同様の解析をすることができる。

一方,TNO薄膜の電気伝導機構に関する微視的なメカニ ズムは未解明である。電子状態を理解するために第一原理計 算を行ったところ,NbはTiやOと強く混成していること がわかった<sup>24)</sup>。Nbドーピングにともない,Nb不純物準位 は形成されず,Nbの局所状態密度分布はTiのそれとほぼ 一致する。すなわち,Nbはアナターゼに不純物として入る というよりも,Tiサイトに入って強く混成して一体化して いるという描像の方が正しいようである。この結果,Nb原 子はアナターゼ中に固溶しやすく,かつNb原子がNb<sup>5+</sup>と なってキャリア放出する割合(活性化率)が高くなり,キャリ ア濃度が大きくなると理解できる。この固溶のしやすさは, 両者のイオン半径が非常に近い(6配位Nb<sup>5+</sup>が0.064 nm, Ti<sup>4+</sup>が0.061 nm)ことも関係しているだろう<sup>25)</sup>。

シリコンへのドーピングの考え方では、Nb<sup>5+</sup>が多いほど キャリアが増え、抵抗率が下がることが期待される。しかし、 XPS 測定から、低抵抗薄膜では Nb<sup>4+</sup> が多く存在している ことが明らかになった。この低抵抗薄膜を酸素アニールする と Nb<sup>4+</sup> が減っていき、抵抗率は上昇する。この実験結果を 踏まえると、Nb<sup>4+</sup> の存在が重要な鍵を握っていることがわ かる。この Nb<sup>4+</sup> を生み出すのが酸素欠損であり、Nb と酸 素欠損の両方が固体内に存在することが、透明導電性の発現 に重要であると考えている。今後、この酸素欠損の役割を検 討していく予定である。

有効質量に関しては、光学的に求めた値とゼーベック係数 からもとめた値はほぼ一致し、エピタキシャル薄膜での最適 ドープ量(x=0.06)付近では $1.5 m_0(m_0$ :電子の静止質量) 程度である。この値はITOやZnO(ともに約 $0.5 m_0$ 程度) と比べると倍以上の大きさである。したがって、TNOの移 動度はそれほど大きくなく、この不利を豊富なキャリアでカ バーして高い電気伝導性を実現している。

4.2 可視光透過メカニズム

次に可視光透過性に目を転じる。可視光(波長 400-800 nm 程度)全体を透過するためには、バンドギャップを保持しつ つキャリア電子を固体内に導入する必要がある。透過できる 短波長側の下限はバンドギャップによって規定され、一方、 長波長側の透過率はキャリア電子と光の相互作用が決定する。 透明導電体のバンドギャップは3 eV 以上であるので短波長 側の透過率は確保できる。したがって、透明導電体の光学的 な性質を決定づけるのは長波長側の振る舞いである。これを 考える上で重要な物理量がプラズマ波長である。ドーピング で生じたキャリア電子は光の電場によって集団振動を起こし、 ある特定波長の光を強く吸収する。この波長をプラズマ波長  $(\lambda_p)$ と呼び、次式であらわされる<sup>26)</sup>。

ここで、 $\epsilon_0$ は真空の誘電率、 $\epsilon_\infty$ は光学的誘電率である。 また、c、 $m^*$ 、 $n_e$ 、eはそれぞれ、光速、電子の光学的有効 質量、キャリア濃度、電子の素電荷量である。このプラズマ 波長で反射率と透過率が極小、すなわち吸収が最大となり、 これより短波長の光は透過するようになる。したがって、可 視光領域の透過率を維持するためには、プラズマ波長は可視 光領域よりも長波長域に位置していなければならない。

式(1)からわかるように、キャリア濃度を増やすとプラズ マ波長が短波長側にシフトしてしまい、赤外光が吸収されて 透過率が低下する。したがって、キャリア濃度は大きすぎて はならず、適度な量にしておかねばならない。しかし、それ では電気伝導性が期待できないため、移動度を極力大きくす ることによって、透明性と電気伝導性を両立している。これ が従来の透明導電体、すなわち、ITOや ZnO, SnO<sub>2</sub> 系透明 導電膜で考慮される材料設計指針である。

一方、TiO<sub>2</sub> 系透明導電体はキャリア濃度が大きいことが 特徴である。そのキャリア濃度は容易に $10^{21}$ cm<sup>-3</sup> 台となり, ITO の数倍から一桁大きな値を示す。このため、プラズマ 波長は短波長にシフトするはずだが、大きな  $\epsilon_{\infty}$  によりプラ ズマ波長が長波長側に押し戻され(式(1))、可視光領域にお いて透明性が確保される。TNO の誘電率(屈折率)が ITO よりも大きいことが、光学的には良い結果を生んでいる。

 $TiO_2$ における高い誘電率は電気伝導性にも大きな影響を 与えている。すなわち、高誘電率のために不純物がつくる クーロン場が遮蔽され(Thomas-Fermiの遮蔽), Nbをドー ピングしてもそれほど大きな電子散乱要因とはならない。こ のため、高濃度ドーピングながら、ある程度の移動度を維持 できる。

### 5. TiO<sub>2</sub>の将来展望

TiO<sub>2</sub> 系透明導電体は、我々が最初に報告してから3年程 度しか経過しておらず、若い材料である。ITO や ZnO 系透 明導電体の研究は20 年以上の研究の蓄積があることを考え ると、TiO<sub>2</sub> 系透明導電体はこれからが楽しみである。

この材料の実用化に際しては,ITOには無い,TiO<sub>2</sub>なら ではの特徴を活かした応用を考えることが重要である。その ような観点からTNOの特徴を考えると,まず,高い屈折率 と化学的安定性が挙げられる。屈折率は500 nm 付近で約 2.4を示し,ITO(約2.0)よりもかなり高い。この高屈折率 を活用して光学設計を行うと,可視光透明性がより高いデバ イスを作製することも可能である。また,還元雰囲気に対す る耐性や,薬品に対する耐性も大きな特徴である。たとえば, 硝酸に浸けても物性は変化しないことが確認されている。今 後,ITOとの差別化を図るべく,仕事関数や熱処理耐性, 密着性などを評価していく必要がある。また,バンドギャッ プや屈折率を制御するなど,物性をチューニングする技術の 開発も重要である。

さらなる低抵抗化に対する要望も強い。低抵抗化するため の道筋はシンプルであり、いかに結晶粒の大きな還元気味ア ナターゼをつくるかに焦点が絞られてきている。アナターゼ を還元雰囲気で成長するとルチルやマグネリ相になってしま う。その直前で,アナターゼをぎりぎり維持している状態が 最も低抵抗になりそうな感触を得ている。このようなアナ ターゼ結晶粒をできるだけ大きく作り,結晶粒界の影響を減 らしたときにさらなる低抵抗化が実現できるであろう。

ITO や IZO (In<sub>2</sub>O<sub>3</sub> と ZnO の混晶薄膜) などでは,アモル ファス状態でも高電気伝導性が実現している。TNO の場合, アモルファス薄膜では現在のところ,高電気伝導性は観測さ れていない。ITO ではアモルファス状態でパターニングし た後に結晶化する手法がとられることもある。アモルファス 状態はエッチングレートが早く,また,等方的なエッチング が可能である。TNO においても,アモルファス状態でエッ チングを行い,その後に結晶化することによってパターニン グすることが可能かもしれない。ただし,水素アニールは実 用化に際して障害となり,水素を使わないアニールで低抵抗 化するプロセスが必要である。我々の研究ではアモルファス 薄膜内の酸素量を調整すると,真空アニールだけで低抵抗化 できるという感触を得ている。

### 6. おわりに

二酸化チタン系透明導電体がガラス上において  $10^{-4}\Omega$ cm 台を示し,実用化が考えられる領域に入ってきたことを紹介 した。我々は現在,酸化物ターゲットを用いて DC スパッタ 成膜を試みている。この手法でも良い成果が出始め,水素が 必要無いプロセスにも取り組み始めている。今後,TiO<sub>2</sub>な らではの応用を探していくことが肝要である。数多くの研究 者が TiO<sub>2</sub>系透明導電膜に取り組み,この材料開発が進展す ることを期待する。

### 謝 辞

本稿をまとめるに当たり,多くの方にご協力をいただきま した,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, KAST ナノ光磁気デバイスプロジェクトの古林 寛,広瀬 靖,山田直臣,中尾祥一郎,山本幸生各氏をはじめ,同プロ ジェクトの方々には,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。本研究の一部は,NEDO,住友 財団からの援助によって行われました。

(2007-9-28 受理)

### 文 献

1) 一杉太郎;透明導電膜の技術(オーム社,2006).

- 2) S. Lany and A. Zunger; Phys. Rev. Lett., 98, 045501 (2007).
- 3) J. E. Madvedeva; Phys. Rev. Lett., 97, 086401 (2006).
- 4)中山智弘;日本セラミックス協会誌(セラミックス), 42, 7 (2007).
- 5) 一杉太郎;透明導電膜の技術, p.173 (オーム社, 2006).
- 6) Y. Furubayashi, T. Hitosugi, Y. Yamamoto, K. Inaba, G. Kinoda, Y. Hirose, T. Shimada and T. Hasegawa; *Appl. Phys. Lett.*, **86**, 252101 (2005).
- 7) 古林 寛, 一杉太郎; 日本物理学会誌, 61, 589 (2006).
- 8) 一杉太郎, 古林 寛, 長谷川哲也; 真空, 50, 111 (2007).
- 9) T. Hitosugi, A. Ueda, S. Nakao, N. Yamada, Y. Furubayashi, Y. Hirose, T. Shimada and T. Hasegawa; *Appl. Phys. Lett.*, **90**, 212106 (2007).
- N. Yamada, T. Hitosugi, N. L. H. Hoang, Y. Furubayashi, Y. Hirose, T. Shimada and T. Hasegawa ; *Jpn. J. Appl. Phys.*, 46, 5275 (2007).
- 11) 清野 学:酸化チタン-物性と応用技術(技報堂出版, 1991).
- 12) K. Hashimoto, H. Irie and A. Fujishima; *Jpn. J. Appl. Phys.*, 44, 8269 (2005).
- 13) 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).
- 14) K. M. Kim, B. J. Choi, D. S. Jeong, C. S. Hwang and S. Han; *Appl. Phys. Lett.*, 89, 162912 (2006).
- 15) M. Fujimoto, H. Koyama, M. Konagai, Y. Hosoi, K. Ishihara, S. Ohnishi and N. Awaya ; *Appl. Phys. Lett.*, **89**, 223509 (2006).
- 16) U. Diebold; Surf. Sci. Rep., 48, 33 (2003).
- 17) H. Tang, H. Berger, P. E. Schmid, F. Lévy and G. Burri; Solid State Commun., 23, 161(1977).
- 18) 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, L 1063 (2005).
- 19) M. A. Gillispie, F. A. M. van Hest, M. S. Dabney, J. D. Perkins and D. S. Ginley; *J. Appl. Phys.*, **101**, 033125 (2007).
- 20) 一杉太郎, 植田敦希, 長谷川哲也;日本セラミックス協会誌 (セラミックス), 42, 32 (2007).
- 21) 山田直臣, 一杉太郎, 長谷川哲也; 表面科学 掲載予定.
- 22) 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).
- 23) J. W. DeFord and O. W. Johnson; J. Appl. Phys., 54, 889 (1983).
- 24) Kamisaka, Hitosugi et al. in preparation.
- 25) R. D. Shannon; Acta Crystallogr., A 32, 751 (1976).
- 26) Charles Kittel;キッテル固体物理学入門 第8版, p. 422 (丸 善, 2005).