# アナターゼ TiO2の光電子スペクトルの光照射効果

# Spectral Change in Photoemission Spectra of anatase TiO<sub>2</sub> by Irradiating Synchrotron Radiation

相浦義弘<sup>1,\*</sup>,小澤健一<sup>2</sup>,間瀬一彦<sup>3,4</sup>

<sup>1</sup>産業技術総合研究所(AIST) 電子光技術研究部門, 〒305-8568 つくば市梅園 1-1-1 <sup>2</sup>東京工業大学 理学院, 〒152-8551 東京都目黒区大岡山 2-12-1

<sup>3</sup>高エネルギー加速器研究機構(KEK) 放射光科学研究施設, 〒305-0801 つくば市大穂 1-1 <sup>4</sup>総研大(総合研究大学院大学), 〒305-0801 つくば市大穂 1-1

Yoshihiro Aiura,<sup>1,\*</sup> Kenichi Ozawa,<sup>2</sup> and Kazuhiko Mase<sup>3,4</sup>

<sup>1</sup>Electronics and Photonics Research Institute, National Institute of Advanced Industrial Science and Technology (AIST), Tsukuba, Ibaraki 305-8568, Japan

<sup>2</sup>Department of Chemistry, Tokyo Institute of Technology, Meguro, Tokyo 152-8551, Japan <sup>3</sup>Institute of Materials Structure Science, High Energy Accelerator Research Organization (KEK), Tsukuba, Ibaraki 305-0801, Japan

<sup>4</sup>SOKENDAI (The Graduate University for Advanced Studies), Tsukuba, Ibaraki 305-0801, Japan

1 <u>はじめに</u>

TiO<sub>2</sub>は、光触媒のような実用的なアプリケーショ ンに用いられる実用的な酸化物材料の1つである[1]。 その結晶構造は、最も安定なルチル型(正方晶)に 加え、準安定なアナターゼ型(正方晶)およびブル ッカイト型(斜方晶)がある。アナターゼ型のTiO<sub>2</sub> (a-TiO<sub>2</sub>)は、ルチル型のTiO<sub>2</sub>(r-TO<sub>2</sub>)より触媒活 性であることは良く知られている。a-TiO<sub>2</sub>の光触媒 反応の起源を探るために、各種分光学的な手法によ り、電子構造が精力的に調べられてきた。紫外 (UV)光照射により、酸素欠損がa-TiO<sub>2</sub>表面に容 易に生成し、光触媒効果と密接に関連している。そ れ故、酸素欠損により注入された電子の微視的な振 る舞いを解明することが、光触媒の起源を解明する 鍵となる。

近年、a-TiO<sub>2</sub>に対して、2次元電子ガス/液体 (2DEG/L)と呼ばれる金属状態が UV 光照射によ り形成されることが報告された[2]。この特徴的な金 属的表面状態は r-TiO<sub>2</sub>では現れない。UV 照射によ る酸素欠損はキャリアの伝導経路に直接的な乱れを 引き起こすと考えられ、注入された電子は酸素欠損 により直接的な影響を被ると考えられる。

a-TiO<sub>2</sub>表面に注入された電子キャリアに対する伝 導経路の直接の乱れの効果を理解するために、放射 光(SR)照射により現れる電子状態を軟 X 線高分 解能光電子分光により調べた。単純なバンド描像に 基づくと、注入された電子は Ti 3t<sub>2g</sub> と O 2p から成 る反結合軌道の伝導経路に注入され、伝導すると考 えられる。本研究において、光照射により生成する 酸素欠損がそれほど多くない場合は、注入された電 子の一部は金属状態となり伝導に寄与することが示 された。酸素欠損量が増加させると、金属状態の成 長が止まり、それ以上の注入させた電子は全て局在 化することが示された。注入した電子の伝導経路の 直接の乱れの効果を微視的な立場から明らかにする ことは、(電子)キャリアの移動度や生成効率のよ うな巨視的な半導体特性を理解する上で不可欠であ る。

## 2 実験

自然成長した a-TiO2 単結晶を用いた。バンド計算 によると、酸素欠損の無い理想的な a-TiO2 は絶縁体 と考えられるが[3]、本研究で用いた自然成長した単 結晶は伝導性を示した。X 線蛍光分析やエネルギー 分散 X 線分光では不純物が観測されないことにより、 この系の伝導特性は固体内に存在する酸素欠損に由 来するものと考えられる。a-TiO2 表面は(101)へき開 面を用い、角度分解光電子分光(ARPES)で示す運 動量方向は、[010]軸方向とした。清浄表面は、結晶 破砕機を用いて真空中でへき開することにより得た。

軟 X線高分解能 PES 測定は、高エネルギー加速器 研究機構 放射光科学研究施設(KEK PF) BL-13Bにて 行った。電子注入により現れる a-TiO<sub>2</sub>のギャップ内 状態および価電子帯に加えて、浅い O2s および Ti3p の状態を高分解能で測定するために、光エネルギー を 100 eV に設定した。100eV 近傍の KEK BL13 の放 射光の光フラックス密度は非常に強く、a-TiO<sub>2</sub> の表 面近傍の酸素を容易に欠損させることが出来る。光 の偏光方向は p 偏光配置に設置した。測定は室温で 行った。放射光及び分析器によるエネルギー分解能 は約70meVに設定した。

# 3 <u>結果</u>

光照射時間による PES の変化を調べた。図1に連 続して 23 回測定した PES スペクトルを示す。1 ス ペクトル当たりの測定時間、つまり光照射時間は約 5 分である。故に、最後の PES スペクトル (SR #22)の光照射の積算時間は、約2時間である。図 1(e)に示すように、光照射直後 (SR#0) の Ti 3p 内 殻スペクトルには Ti<sup>3+</sup>の痕跡は示されなかった。一 方、長時間の光照射後のスペクトル(SR#22)にお いては明瞭な Ti<sup>3+</sup> 3p の構造が現れるとともに、O 2s 内殻スペクトルの強度の減少が示された。このこと は、光照射により、酸素欠損が表面近傍に生成され、 電荷補償のために Ti<sup>3+</sup>状態が出現したことを意味す る。その結果、表面近傍に新たに生成された酸素欠 損により、a-TiO<sub>2</sub>のギャップ内のスペクトルの変化 をもたらす(図 1(b))。ここで、破砕直後のギャッ プ内の状態は、表面の酸素欠損に由来するのでなく、 バルクにもともと存在する酸素欠損によるものであ る。ギャップ内の状態は、フェルミ準位(EF)直下 の「金属状態」と呼ばれる状態と E<sub>F</sub> から離れた結 合エネルギーに位置する(約-1 eV)幅広い in-gap state (IGS)と呼ばれる状態から成る。図 1(a)の ARPES イメージに示されるように、本実験で用いた 実験条件(光エネルギー100 eV、p 偏光配置)では 金属状態は第一表面ブリルアンゾーン (BZ) では現 れず、第二表面 BZ の中心近傍にのみ観測された。 表面酸素欠損や表面にカリウム堆積により現れる金 属状態の起源は、近年、盛んに議論されている [2, 4]。一方、IGS は測定した運動量空間において一様 に観測され、ほとんど分散を示さない(図 1(a))。 過去の報告では、金属状態と IGS は各々浅いギャッ プ/捕獲状態(SGS/STS)および深いギャップ/捕 獲状態 (DGS/DTS) と呼ばれ、特に、SGS/STS の電 子的振る舞いを知ることがこの系の光触媒特性を解 明する鍵と期待された[5]。図 1(b)に示したエネルギ 一分布曲線 (EDC) は、測定した全運動量空間にわ たって積分することにより得た。IGS は、金属状態 が現れる運動量空間を除いて ARPES スペクトルを 積分することに得た(図 1(a)の緑線)。金属状態 (赤線) は、ギャップ内に現れる PES スペクトル (黒線)から IGS の寄与分を差し引いて得た。図 1(c)と 1(d)は、光照射による金属状態と IGS のスペ クトル変化を示す。

図 1(c)に示すように、金属状態のスペクトル幅 (バンド幅) は、光照射のよる強度の増加とともに 広がる。上記の手法により得られた IGS は、*E<sub>F</sub>*近傍 に有限の状態密度が現れる(図 1(d))。図 1(f)にギ ャップ内の PES スペクトルの全積分強度(黒線)、 IGS の寄与分(青線)、金属状態(赤線)の光照射 による変化を示す。全積分強度と IGS の寄与は光照 射とともに単調に増加する。他方、金属状態の寄与 は、光照射の初期の段階では単調に増加し、ある一 定時間を超えるとゆっくりと減少していくことが示 された。IGSのピーク位置は、当初、単調に低結合 エネルギー側にシフトするが、光照射時間が一定時 間を超えると-0.99 eV に留まることが示された。光 照射による金属状態の強度変化と IGS のエネルギー 位置のシフトが同様の経時変化を示すことにより、 これら 2 つの状態の変化は同じ起源に由来するもの と考えられる。



図 1 光照射による a-TiO<sub>2</sub>の PES スペクトルの変化。(a) 光 照射後の ARPES イメージの例 (SR#15)。ARPES は、[010] 軸方向に沿って測定。(b) a-TiO<sub>2</sub>のギャップ内の PES スペ クトルの光照射による変化。(c)および(d) IGS および金属 状態からの寄与。(e) 光照射直後(SR#0, 黒線)と長時間照射 後(SR#22, 赤線)の Ti3p および O 2s 内殻スペクトル。(f) PES スペクトルの積分強度(黒線)、金属状態の寄与 (赤線)、IGS の寄与(緑線)、IGS のピーク位置(緑点 線)。

#### 4 <u>議論</u>

図 1(f)の赤線で示したように、金属状態のスペクトル強度は、暫くは光照射とともに強度が増大する。 一定時間の光照射後、強度が一定となり、その後、 ゆっくりと減少する。このことは、光電子の測定領 域において、光照射の初期の段階で、酸素欠損によ り生じた電子が一部キャリアとして注入されるが、 表面近傍の酸素欠損量が一定量を超えると全くキャ リアとして注入されないことを意味する。更に、 IGS のピーク位置のシフトが、キャリアとして電子 が注入される領域(図 1(f)のピンク色の光照射領 域)では観測されるが、キャリアとして注入されな い領域においては(青色の光照射領域)では IGS の ピーク位置は一定となることが示された。単純な電 子注入により予測されるピークシフトの方向と観測 された IGS のそれとは逆となっている。加えて、 IGS のピーク構造が非対称な形状を示している。こ れらの結果は、光照射の結果としての酸素欠損は表 面近傍だけでなく表面の下側の領域の酸素からも起 きていることを示唆している。光照射による IGS の ピーク位置は酸素欠損量に依存すると仮定すると、 観測された IGS の非対称性は光照射に伴う酸素欠損 の不均一な分布により引き起こされていると推察で きる。

図2は、光照射による表面近傍に注入された電子 によるギャップ内状態の振る舞いを示した模式図で ある。表面の金属状態と IGS の微視的関連を解明す ることは、キャリア生成効率や移動度のような巨視 的な半導体特性を理解する上で重要である。光フラ ックス密度があまり強く無い場合、表面層のみに酸 素欠損が出来るだけで、表面下側の層にはほとんど 酸素欠損が生じない。この場合、表面で生じた電子 がすぐ下側の層へ注入され、金属状態(キャリア) として効率的に機能する。つまり、下側の層は伝導 経路に乱れが無く、電子をキャリアとして効率良く 注入することが出来る。しかし、光フラックスが強 い場合、表面のみならず表面の下の層からも酸素欠 損が生じる。その場合、電子供給部と電位移動部 (伝導経路)の分離があいまいとなり、効率的な電 子キャリア供給が出来ない。

### 5 <u>結論</u>

表面下側の層の酸素欠損を誘発させないような光 フラックスの場合、表面の電子供給源と表面下 (subsurface)の電子移動部が分離しており、電子供 給から供給された電子が乱れの無い伝導経路に効率 的に供給され、キャリアとして機能する。その結果、 この領域では a-TiO<sub>2</sub>は半導体酸化物や光触媒材料と して有効に機能するであろう。しかし、光フラック スが強くなり、表面の電子供給源と表面下 (subsurface)の電子移動部があいまいになると、電 子供給から供給された電子が酸素欠損に捕獲され、 キャリアとして機能しなくなる。この領域では、a-TiO<sub>2</sub>は半導体酸化物や光触媒材料として有効に機能 しないと考えられる。



図2光照射により注入された電子によるギャップ状態の 模式図

#### y.aiura@aist.go.jp

O. Carp, C. L. Huisman, A. Reller, *Prog. Solid State Chem.* **32**, 33-177 (2004); A. Fujishima, X. Zhang, D. A. Tryk, *Surf. Sci. Rep.* **63**, 515-582 (2008); M. A. Henderson, *Surf. Sci. Rep.* **66**, 185-297 (2011).

[2] T. C. Rödel et al., Phys. Rev. B 92, 041106(R) (2015).

[3] R. Asahi et al., Phys. Rev. B 61, 7459-7465 (2000).

[4] R. Yukawa et al., Phys. Rev. B 97, 165428 (2018).

[5] P. Reckers et al., J. Phys. Chem. C. 119, 9890-9898 (2015).