集 表面反応観察における大気圧光電子分光の現状,利用研究と展望

AP-XPS による機能性材料の表面過程の in situ 観測

豊島遼

特

慶應義塾大学理工学部 〒223-8522 神奈川県横浜市港北区日吉 3-14-1

近藤 寛

慶應義塾大学理工学部 〒223-8522 神奈川県横浜市港北区日吉 3-14-1

要

ガス雰囲気中での *in situ* 観測が可能な雰囲気制御 X 線光電子分光(Ambient-Pressure X-ray Photoelectron Spectroscopy, AP-XPS)を用いて,従来の光電子分光では困難であった物質表面で起こる原子プロセスをリアル タイムで追跡することが可能となった。我々はセンサや不均一触媒など表面を利用する機能性材料を対象として, ガス雰囲気下での機能と表面構造・表面状態との関係解明を目指して研究を進めている。本稿では,幾つかの例を 挙げながら,機能発現・維持につながる表面原子プロセスの解明に向けてこの手法によって新たに見えてきた内容 を紹介する。

1. はじめに

X線光電子分光 (X-ray Photoelectron Spectroscopy, XPS)は、よく知られているように、試料にX線を入射 し、表面から放出される光電子の運動エネルギーを分析す ることで試料の化学状態を決定する手法である。XPS は、内殻軌道電子の束縛エネルギーが元素種ごとに異なる ことを利用して、測定する領域を選ぶことで特定元素の情 報を得られる点、発生した光電子が試料内で非弾性散乱を 受けやすい性質によって試料の表面近傍の情報を得られる 点で特徴的な分析手法であり、表面プロセスを利用した機 能性材料の解析に広く用いられている。ただし、試料から 脱出した光電子は周囲の気体分子によっても散乱されるた め,測定は一般的に(超)高真空環境で行われる。一方, 実環境中の機能性材料は大気圧、また時にはそれ以上の圧 力条件で動作する。このような圧力条件の違いは、現実の 表面プロセスを理解する上で重大な問題となる。この問題 は Pressure Gap と呼ばれ, XPS は勿論のこと, 真空環境 を必要とする多くの表面分析装置に共通した課題であった。

しかし,2000年代に入ってから,差動排気系を利用し て大気圧に近い環境下での測定を可能とした雰囲気制御 X線光電子分光(Ambient-Pressure XPS, AP-XPS)の開 発が急速に進んでおり,実作動条件に近い温度・圧力条件 で反応が進行する最中をリアルタイムで観測する in situ/ operando 測定が可能となった。本稿で取り上げる AP-XPS 以外にも,高圧走査型トンネル顕微鏡(HP-STM) や偏光変調赤外反射吸収分光(PM-IRAS)などの大気圧 環境において表面を直接観測するいくつかの手法が開発さ れている。現在主流となっている AP-XPS は,米国の放 射光施設 Advanced Light Source (ALS)や独国の放射光 施設 Berlin Electron Storage Ring Society for Synchrotron Radiation II (BESSY II) を中心として初期の開発が行わ れた¹⁾。これによって、例えばガス雰囲気に依存した二元 合金触媒のコアーシェル構造の反転や触媒表面のファセッ ト構造の可逆的な形成などの重要な成果が得られた²⁾。

その後,世界各国の放射光施設に技術が普及し,現在で は全世界で20台以上の AP-XPS 装置が稼働中である³⁾。 現在,東北大学サイト内で建設が進んでいる次世代放射光 施設においても導入が予定されている。また,放射光施設 のみならず,実験室光源を用いた装置も普及している。我 々は ALS での利用経験に基づき,高エネルギー加速器研 究機構フォトン・ファクトリー(KEK-PF)のアンジュレー タ軟 X 線ビームライン BL-13B にて,独自の AP-XPS 装 置を立ち上げた⁴⁾。

これまで、この装置を用いて CO 酸化反応 (2CO+O₂→ 2CO₂)に代表される小分子の不均一触媒反応を対象とし て、その微視的な反応メカニズムの解明に焦点を当てた研 究を進めてきた。これにより、触媒表面が周囲環境によっ て大きく変化し、条件によっては、これまで超高真空の実 験結果を基に考えられていた反応メカニズムとは異なる反 応メカニズムで触媒が動作していることを見出してい る4)。一部の内容については、以前の放射光誌でも紹介を している5)。一方で、実用材料に目を向けると、機能を担 う材料が十分に動作するように様々な工夫を施した "機能 性デバイス"として使用される。そこでは材料のサイズ・ 形態は様々であり、また使用中の周囲のガス環境も時々刻 々と変化する。我々は触媒を機能性デバイスとして捉え, これまで行ってきた触媒反応メカニズムの研究を拡張し て、デバイスとして機能していくのに必要な要素過程の理 解を目指した取り組みを開始している。最近では測定対象 を触媒だけでなく、化合物半導体、化学センサにも広げて おり,ガス雰囲気,温度,電圧,光などの外部環境の変化 に対する材料表面の化学状態や構造の時空間的な応答をそ の場測定によって明らかにする研究を進めている。本稿で は、このような AP-XPS によるアプローチによって見え てくる機能性材料の表面応答について紹介する。

以下,2節で我々のAP-XPS 装置の概要を紹介し,3節 以降でガス雰囲気下の*in situ* 測定から明らかになった機 能性材料表面の変化を実際の測定例を挙げて紹介する。具 体的には,3節では化合物半導体ヒ化ガリウム(GaAs) の酸素(O_2)ガス雰囲気下での表面酸化応答について,4 節では大気酸化したロジウム(Rh)ナノ粒子の触媒反応 条件下での還元応答について,5節ではナノメーターオー ダーの厚さの白金(Pt)薄膜を用いた水素(H_2)ガスセ ンサにおける H_2 検出時のPt薄膜表面の応答について紹 介する。最後に,6節でまとめと今後の展望について述べ る。

2. AP-XPS 装置の概要と in situ 測定への応用

AP-XPSの測定原理は通常の(超)高真空 XPS と基本 的に同じであり、ここでは改めてその詳細に立ち入ること はしないが、多量のガスが存在する環境中で発生した光電 子を効率的に検出するために装置内部に工夫が施されてい る。我々の AP-XPS 装置の概略図を Fig. 1 に示す。4 段 の差動排気系とアパチャーを用いておよそ1Torr 圧力環 境下に置かれた試料の測定を可能にしている(Fig. 1a)。 さらに,温度やガス組成に応じて変化する触媒活性や抵抗 変化といった試料の機能を XPS と同時に分析するための 各種計測器を取り付けている。試料近傍の反応種・生成種 の分圧変化から触媒活性をリアルタイムで取得するため, 差動排気系に入るガスの一部を質量分析計(MS)で計測 する。試料温度は熱電対 (TC) と Pyrolytic Boron Nitride (PBN) ヒーターを組み合わせた PID 制御により, 室温から400℃の範囲で制御可能であり、ソースメジャー ユニット (SMU) を用いた電圧印加,抵抗計測などを同 時に行うことが可能となっている(Fig. 1b)。特に光源と して放射光を利用することで、実験室光源と比較してより 短時間でS/N比の高いデータを取得できる。これによっ て、時々刻々と変化する表面をリアルタイムで分析可能な ことに加えて、エネルギー可変なことから元素に依らず分 析深さをある範囲で自由に選択可能であり、調べたい内容 によって物質の最表面から内部まで幅広く分析を行うこと ができる。また、アンジュレータの偏光可変性を活かし て、同じ試料に対するX線吸収分光の偏光依存性測定も 可能であり、XPS と相補的な非占有状態と局所構造に関 する情報を得ることもできる。



Fig. 1 (Color online) Schematics of the AP-XPS apparatus; overview (a) and close-up view around the sample (b). The differential pumped electron analyzer is combined with a mass spectrometer (MS), temperature control system (sample heater and thermo-couple (TC)) and source measure unit (SMU). The sample surface is irradiated by the synchrotron-radiation X-ray at an incident angle of 75° from the normal, and the emitted photoelectrons are collected at the normal emission.

3. 化合物半導体 GaAs の表面酸化プロセス の解明

化合物半導体の一種である GaAs は、シリコン(Si)と 比較して電子移動度が約6倍で,現在普及が進んでいる 5G 通信や自動運転技術に欠かせない高速通信デバイスの 中心材料の1つである。デバイスの特性は表面・界面の 化学状態に大きく影響されるため、高性能化、生産性向上 に向けた酸化プロセスの理解が重要となる。Si 表面にお ける酸化過程は既にその詳細が調べられている。Si酸化 物の成長は主に Deal-Grove モデルで説明され,その活性 化エネルギーは酸化の段階にも依るがおよそ1~2 eV程 度である 6 。ただし、 O_2 によるドライ酸化の初期には、 活性化エネルギーが0.3 eV 程度と極めて小さい領域が存 在することが知られている7)。化合物半導体においては, 2種類(以上)の元素が存在するため、その酸化過程はよ り複雑なものとなる。GaAs は化合物半導体の中では早期 から研究・産業利用がはじまった材料であり、その酸化プ ロセスはおおよそ Si と同様と理解されているが、酸化の 初期段階とその活性化エネルギーに関する原子レベルでの 理解は十分ではない。そこで我々は GaAs 基板表面で起こ る酸化プロセスを O₂ ガス雰囲気下のその場測定によって 調べた⁸⁾。

測定には、半絶縁性 GaAs(100) 基板を使用した。初 期の GaAs 基板表面には自然酸化物層と空気中の汚染物質 が付着している。表面を清浄化するために、純水中30分 間の超音波洗浄を行い、その後ただちに AP-XPS 装置に 導入した。測定前に試料を真空中で673 K で10分間加熱 し、表面の汚染物質を減少させた。試料最表面からの XPS スペクトルを得るために、X 線エネルギーは150 eV に設定した。この時の分析深さは約1.5 nm となる。な お、ここでは分析深さを光電子の非弾性平均自由行程 (IMFP)の3倍としている。エネルギー軸補正は、カー ブフィッティングから得られた As 3d_{5/2} 軌道の GaAs ピークを40.9 eV としている。

Fig. 2に10 mTorr の O₂ ガス環境下,573 K の条件において酸化が進行する最中の GaAs 表面の変化を示す。Fig. 2a から,As 3d XPS スペクトルでは,経時によって41 eV 付近の GaAs ピークが減少し,44 eV と46 eV に 2 種



Fig. 2 (Color online) (a) Contiguous XP spectra of the Ga 3d and As 3d levels at 573 K under O_2 ambient (10 mTorr) as a function of exposure time. The XP spectra were recorded by about 230 s step. (b) The Ga 3d and As 3d XP spectra taken at (i) 462 s, (ii) 1155 s and (iii) 3003 s. Reproduced from Ref. 8 with permission from the Royal Society of Chemistry.

類の酸化物ピークが現れる。Ga 3d XPS スペクトルでも, 19 eV 付近の GaAs ピークが減少し, 20.5 eV 付近に酸化 物ピークが現れる。Fig. 2b は時刻 t=462 s(i), 1155 s(ii), 3003 s(iii) で測定した Ga 3d と As 3d の XPS スペクト ルであり、フィッティング解析の結果から As 3d XPS に は4つ, 一方 Ga 3d XPS には2つの状態が存在すること が分かった。As 3d XPS では、40.9 eV の GaAs と41.2 eVの原子状As(As⁰)が隣接して存在する。原子状As は、酸化した GaAs 表面でしばしばその存在が観測されて いる。44 eV と46 eV の酸化物成分はそれぞれ As₂O₃ (As^{3+}) と $As_2O_5(As^{5+})$ である。Siの場合,酸化はいく つかの準安定な SiOx 種を経由して最も安定な SiO2 とな る。GaAs では、初期のAs 酸化物としてAs₂O₃が形成さ れ,その後により酸化が進んだ As₂O₅ になる。O₂ 分子・ O原子は酸化膜の表面から取り込まれるため、As2O5ドメ インは表面近傍に存在することになる。Ga 3d XPS では, 20.5 eV 付近の Ga2O3 成分は時間によって徐々に高束縛エ ネルギー側にシフトしている。これは、Ga2OやGaOな どの過渡的な酸化種を経由しながら酸化が進行しているこ とを示唆している。

Ga 3d と As 3d の XPS スペクトルから酸化膜の厚さの 見積もりを行った。膜厚 dは, Strohmeier の式を用いて 計算した⁹⁾。

$$d = \lambda_0 \sin \theta \times \operatorname{Ln} \left(\frac{\sigma_{\mathrm{S}} n_{\mathrm{S}} \lambda_{\mathrm{S}} I_0}{\sigma_0 n_0 \lambda_0 I_{\mathrm{S}}} + 1 \right).$$

ここで、 $\lambda, \sigma, \theta, n$ はそれぞれ IMFP,光イオン化断面積, 光電子放出角,密度である。ここでは酸化物層(O)が GaAs 基板表面(S)の上に一様に積層している構造を仮 定している。その結果,573 K で4600秒の酸化処理の後 では酸化物の厚さは0.91 nm と見積もられた。この結果 は、本測定が GaAs 表面酸化の初期段階を捉えていること を表している。酸化開始前の As(Ga)全体の表面占有率 は約40%(60%)と見積もられた。これは、表面洗浄工 程で673 K まで加熱した際に、Asの一部が酸化物として 昇華したためと思われる。酸化時間と温度に依存して、 Asの表面占有率は徐々に減少し、最終的に573 K では30 %となった。このことから As 原子の一部が表面からバル クに移動しており、反対に Ga 原子のバルクからの表面偏 析が起こることが示唆される。

連続測定した XPS スペクトルから酸化過程の定量解析 を行った(Fig. 3)。Fig. 3a は, Ga 3d と As 3d XPS から 求められる GaAs ピーク強度の時間変化を示している。こ こでは,温度を373 K, 473 K, 573 K の 3 条件で行ってお り,温度が上がるにつれて,反応速度が上がっていること がわかる。対応するアレニウスプロットを Fig. 3b に示 す。酸化の活性化エネルギー(E_a)は,GaAs ピークの強 度減少から求められ,Ga,As ともに0.19 eV と見積もら



Fig. 3 (Color online) (a) Time evolution of the fraction of GaAs deduced from the peak intensities of Ga 3d (top) and As 3d levels (bottom). The data were recorded under O_2 ambient (10 mTorr). (b) Arrhenius plot calculated from the time evolution of GaAs (a). Here, the rate constant *k* is calculated assuming the first-order reaction kinetics. (c) Time evolutions of fraction of oxide species during the oxidation recorded at 573 K. Reproduced from Ref. 8 with permission from the Royal Society of Chemistry.

れた。ここでは酸化反応を一次反応と仮定している。この 結果は、GaAsの酸化の初期過程においてSi同様に活性 化エネルギーが小さいことを示している。Fig. 3cでは、 GaとAsの時間に対する化学状態変化を示している。Ga の酸化物は単調に増加していくが、一方でAsの酸化物 (As₂O₃ とAs₂O₅)は互いに相関しており、はじめにAs₂ O₃が成長するが、約2000秒後にはAs₂O₅が主要な酸化物 となる。このように表面に形成される酸化物が次第に移り 変わる過程は ex situ 測定に基づいた先行研究でも言及さ れていたが、今回の測定により酸化中の変化を直接的に捉 えることができた。

ガス雰囲気下における Rh/SiO₂ ナノ粒子 触媒のその場測定

サイズを規定した Rh ナノ粒子触媒を用いて,実際の三 元触媒反応を模擬した反応条件下における Rh 表面の振る 舞いをその場測定した¹⁰⁾。実際の自動車用三元触媒にお いては,走行状況に応じてエンジンから触媒に流れ込んで くる排気ガスの組成や温度が絶えず変化している。どのよ うな環境においても触媒が十分な機能を発揮し,排気ガス に含まれる有害ガスを浄化することが求められる。触媒機 能を一定レベル以上に維持するには,ガス組成や温度と触 媒表面の化学状態の関係を正確に理解することが重要にな る。特に Rh は一酸化窒素 (NO)を窒素 (N₂)に還元す る役割を持ち, Rh の化学状態が触媒活性に直結すると考 えられている。Rh は酸化されると NO を還元することが



Fig. 4 TEM image (a) and corresponding size distribution (b) of the Rh nanoparticle deposited on HOPG. Reproduced from Ref. 10 with permission from IOP Publishing.

できないので,酸化された Rh は排気ガスそのものによっ て還元して触媒能を取り戻す必要がある。ここでは,SiO₂ 基板上に蒸着した Rh ナノ粒子をモデル触媒として 2 つの 反応条件(CO+O₂ および CO+NO+O₂)において,温 度の上昇とともに Rh 表面が還元される様子を観察した。

まず, Rh ナノ粒子の形状と大きさを評価した。Fig. 4 は, Rh ナノ粒子を高配向性熱分解グラファイト(HOPG) 上に堆積させた場合の透過電子顕微鏡(TEM)像と対応 するサイズ分布である。Rh ナノ粒子は, ヘリウムガス気 流を用いた真空蒸着法により表面に蒸着された。この結果 から, Rh ナノ粒子は表面上にほぼ均一に分布しており, その平均粒径は約2nmであった。

XPS 測定では,反応前の大気酸化された触媒を再現す るため,試料表面は1気圧 (10% H_2/N_2 balance),300°C, 10 min で還元した後,1気圧 (20% O_2/N_2 balance),500 °C,10 min で酸化された。触媒反応条件における還元性ガ スと酸化性ガスの組成比は,化学量論数*S*(以下,*S*-factor)によって定義される。これは,モデル混合ガスの酸 化還元特性を表すために用いられ,CO,O₂,NOの混合ガ スの場合,以下の式で表される。ここでpはそれぞれのガ スの分圧を表す。*S*-factor が1以上の場合は酸化雰囲気, 1 未満の場合は還元雰囲気を表す。

$$S = \frac{p_{\rm NO} + 2p_{\rm O2}}{p_{\rm CO}}.$$

酸化された Rh ナノ粒子を AP-XPS 装置に導入し, CO +O₂, または CO+NO+O₂ の混合反応ガス環境中におけ る表面状態の変化を測定した。**Fig. 5**は,反応条件下での Rh 表面のその場測定結果を示している。ここで,CO と O₂のガス圧はそれぞれ135 mTorr と65 mTorr とした。こ のとき,対応する S-factor は0.96となり,これは CO 酸化 反応 (2CO+O₂→2CO₂)がほぼ化学量論的に進むことを 意味する。**Fig. 5a**は,反応条件下で測定した Rh 3d_{5/2} XPS スペクトルを示す。Rh 表面の化学状態は200℃付近 まで変化していないが,これは CO による Rh 酸化物の還 元が低温では進行しないためである。200℃以上では,金



Fig. 5 (Color online) (a) *In situ* reduction of the oxidized Rh nanoparticles under catalytic reaction conditions. The gas pressures of CO and O_2 are set to be 135 mTorr and 65 mTorr, respectively (S=0.96). (b) Temperature evolution of Rh metal and oxide on the surface during the reduction which is estimated from the Rh $3d_{5/2}$ XPS (a). Reproduced from Ref. 10 with permission from IOP Publishing.



Fig. 6 (Color online) (a) *In situ* reduction of the oxidized Rh nanoparticles under catalytic reaction conditions. The gas pressures of CO, NO and O₂ are set to be 125 mTorr, 25 mTorr and 50 mTorr, respectively (S=1). (b) Temperature evolution of Rh metal and oxide on the surface during the reduction which is estimated from the Rh $3d_{5/2}$ XPS (a). Reproduced from Ref. 10 with permission from IOP Publishing.

属 Rh の割合が急増しており,酸化された表面が CO によって素早く還元されることが分かる。Rh 酸化物から金属 Rh に還元される最中に表面酸化物の様な安定な中間体は 観察されなかった。Fig. 5b は,Rh 3d XPS スペクトルの 変化から見積もった還元中の Rh 金属と酸化物の存在割合 を示している。ここで,金属と酸化物の割合が同量(50%)になる温度を T_{50} と定義すると,その温度は230℃と なった。

Fig. 6は,NOを共存させた触媒反応条件下でのその場 測定結果である。ここで,CO,NO,O₂のガス圧はそれぞ れ125 mTorr,25 mTorr,50 mTorr とした。このとき,対 応する S-factor は1となり,前述のCO+O₂の場合(0.96) とほぼ同じになる。CO+O₂の場合と同様に,200℃以上 から Rh 表面の化学状態の還元が始まることが分かる。し かし,求められた T_{50} は275℃と高温側にシフトしており, NOの存在下で表面還元が抑制されていることがわかる。

Fig. 7は, 触媒反応条件下(CO+O₂およびCO+NO+O₂)で同時に測定したC1sおよびN1sXPSスペクトル

である。どちらの条件においても低温時には表面は炭化水 素 (C_{ad}) で覆われている。温度を上げると、 $CO + O_2$ 条 件では T₅₀ に近い230℃付近で触媒反応により C_{ad} が消滅 する。C_{ad}の消失は、CO+Oの触媒酸化の開始とRhの還 元開始に相当する。この過程は、2つの条件で共通してい る。しかし, NO 共存条件では, 230℃付近から NO の解 離により金属表面に原子状 N 種(N_{ad})と NO 種(NO_{ad}) が急激に増加することが確認された。これは、NOの存在 下で原子状NとNO種が金属Rh表面を覆い,COの表面 への吸着が妨げられ、金属表面下の酸化 Rh のさらなる還 元が抑制されていると推定される。約275℃でNO種が消 失し、CO が金属 Rh 表面にアクセスできるようになり、 Rh 酸化物が還元されるようになる。したがって, 共存す る NO 分子は、Rh 上への CO 分子の吸着を阻害して還元 を抑制すると考えられる。その結果, S-factor はほぼ同じ であるにもかかわらず, NOの存在下で還元温度が高温側 にシフトさせることにつながる。NO リッチな排気ガスの 場合には、含窒素種による被毒によって Rh 酸化物の金属



Fig. 7 (Color online) C 1s and N 1s XP spectra taken under catalytic reaction conditions. (left panel) The gas pressures of CO and O₂ are set to be 135 mTorr and 65 mTorr, respectively. (center and right panels) The gas pressures of CO, NO and O₂ are set to be 125 mTorr, 25 mTorr and 50 mTorr, respectively. Here, the intensity of N 1s XPS is rescaled by 10 times. Reproduced from Ref. 10 with permission from IOP Publishing.

への還元が抑制されることを考慮した触媒運用が必要になる。

最後に,ここで紹介した Rh ナノ粒子以外にも,より実 用に近い粉末状の二元金属から成る排気ガス触媒¹¹⁾や水 素化分解触媒¹²⁾の分析や,Pd-Au^{13,14)},Pt-Ni¹⁵⁾などの合 金単結晶表面上で進行する触媒反応や酸化過程についても 実験を行っており,単体金属では見られない特有の現象を 明らかにしている。

5. Pt 薄膜ガスセンサの動作メカニズム解明

人間の呼気に含まれる小分子ガスのセンシングを用いた 健康状態診断は、非侵襲、簡便な状態診断方法として期待 されている。既に NO ガスを使った喘息の状態診断機な どは一般の病院への導入が進んでいる。同様にH2ガスを 使った大腸がんの診断装置の開発が進められている。近 年,およそ10 nm 厚の Pt 薄膜を用いて,その電気抵抗の 変化から H₂ ガスを ppm オーダーで高感度に認識する化 学センサが開発された16)。またこのセンサは一般的な酸 化スズ (SnO₂) などの酸化物半導体を用いたセンサより も低温で動作可能な特徴を持つ。Pt 表面は大気中のO2 に よって酸化されている。Pt 表面に H2 が吸着することで還 元が起こり、これによって表面での電子散乱が抑制される ため電気抵抗が変化すると予想されるが、その原子レベル での理解は不十分であった。我々は、AP-XPSを用いて Pt 薄膜センサ表面で起こるセンサ応答と表面状態の関係 解明を目指した17)。

Fig. 8に原子間力顕微鏡(AFM)ならびにTEM,エネ ルギー分散型X線分光(EDX)によって観測したPt薄膜 センサの構造を示す。AFM像(a)から,表面の凹凸がnm オーダー程度であることがわかる。断面TEM像(b)から, Pt層は均一な膜構造を形成しておりAFMの結果と一致 する。Pt層の厚さは約10 nmであった。EDXマッピング



Fig. 8 (Color online) Microscopic characterization of the as-prepared pristine Pt thin-film sensor: AFM image (a), crosssectional TEM image (b) and EDX mappings for the Pt-L edge (c) and O-K edge (d). Reproduced from Ref. 17 with permission from the Royal Society of Chemistry.

(c, d) から, O が表面近傍に偏析していることがわかる。 この結果は,後述する XPS の結果と一致している。

Pt 薄膜表面を用いたセンサ動作条件下でのその場測定 を実施した(Fig. 9)。ここでは、最表面 Pt の化学状態を 分析するため、入射 X 線のエネルギーを150 eV に設定し た。この時の分析深さは約1.2 nm となる。Fig. 9a は、動 作前の超高真空条件(H₂ off)と動作中(H₂ on)の抵抗 率の時間変化を示している。H₂ガスを導入すると、抵抗 率の相対変化量($\Delta R/R$)は約2%減少した。Fig. 9b は、 対応するその場 XPS 測定の結果を示している。センサ動 作条件(H₂ on)において、スペクトルは時刻 t=2000~ 3500 s の間に測定された。Pt 4f、ならびに O 1s 軌道のス ペクトル形状は、H₂ガスの導入によって変化している。 Pt 4f 軌道のスペクトルは低束縛エネルギー側にシフトし ており、表面が還元されていることが示唆される。O 1s 軌道も酸化物の強度が減少し、同様の傾向を示している。 Pt 4f XPS スペクトルは Pt_{bulk}/Pt-H と Pt-O とラベルし



Fig. 9 (Color online) *In situ* analysis under working conditions for the Pt thin-film sensor surface. (a) Evolution of resistivity and (b) Pt 4f and O 1s AP-XP spectra before $(H_2 \text{ off})$ and under $(H_2 \text{ on})$ working conditions. Under the working conditions, the Pt surface was exposed to 100 mTorr H2 ambient at room temperature. The AP-XP spectra are curve-fitted, and each peak assignment is shown in the figure. Reproduced from Ref. 17 with permission from the Royal Society of Chemistry.

た2成分にフィットされた。Ptbulk/Pt-Hのピークは内部 のバルク Pt と H 原子に結合した表面 Pt, Pt-O は O 原子 に結合した表面 Pt と考えられる。はじめ、Pt 4f XPS ス ペクトルを構成する Pt-O 成分の比率は47% であった。Pt と0の結合状態にはいくつかの種類がある18)。初期には 表面で解離吸着したO原子が結合した化学吸着Oが形成 され、その後、表面酸化物 PtO が形成される。最終的に、 3次元的な結晶構造の変化を伴うバルク酸化物 PtO2 が形 成される。Pt が深く酸化されると、Pt 4f 軌道のピークが 高束縛エネルギー側にシフトする。先行研究の結果と比較 すると、今回観測された Pt-O 成分は化学吸着 O と表面酸 化物の中間体または混合物であることが示唆された。な お,表面には大気からの典型的な汚染物質である C と N が存在するため、Pt-OのピークにはPt-CとPt-Nの寄与 がある可能性がある。このことは、長時間のH2曝露でも Pt-Oピークが完全に消失しない原因の1つとも考えられ る。動作環境下では、Pt 4f XPS スペクトルの Pt-O 成分 の比率は31%まで減少した。一方でPt_{bulk}/Pt-Hピークは 増加し、さらに低束縛エネルギー側へ約0.1 eV シフトし ており, これは H₂ 曝露により Pt 表面の還元と Pt-H 結合 形成が起きていることを示唆している。

Fig. 10は,抵抗率とPt化学状態の対応関係を示したも のである。ここでは,H₂環境下で経時変化する抵抗率と XPS スペクトルを連続的に測定した結果から求めている (**Fig. 10a**)。**Fig. 10b**は XPS スペクトルから推定される抵抗 率変化とPt-H ピーク面積の相関を示す。これによって抵 抗率とPt-H 被覆率の間に直線的な関係があることが明ら かになった。

Strohmeier の式を用いて表面の Pt-O 層の厚さを計算した。ここでは、Pt-H 層/Pt-O 層/Pt バルクの積層構造としてモデル化しており、求められた厚さは各層を一様な膜状と仮定した場合の値である。加えて、Pt-O 成分には、表面不純物の Pt-C 成分や Pt-N 成分も含まれていることに



Fig. 10 (Color online) (a) Time evolution of Pt $4f_{7/2}$ AP-XP spectra under the working conditions (100 mTorr H₂). (b) Linear-relationship between resistivity ($\Delta R/R$) and surface chemical state (Pt-H peak area). The Pt-H peak area is furthermore converted to the Pt-H surface coverage. Each point is deduced from the curve-fitting procedure for the corresponding AP-XP spectrum shown in (a). Reproduced from Ref. 17 with permission from the Royal Society of Chemistry.

注意されたい。計算から求められた酸化膜厚は0.25 nm で あり、表面近傍のみで Pt と O が結合していることが分か る。このことから、センサ応答が1原子レベルの Pt 表面 の局所的な状態変化により引き起こされていることが明ら かになった。

次に,表面の化学状態と電気抵抗の関係を考える。固体 表面の吸着種が関与する抵抗率変化(*ΔR/R*_{0,Pt})は以下 の式で記述される¹⁹⁾。

$$\frac{\Delta R}{R_{0,\text{Pt}}} = \frac{3}{16} \frac{\lambda_{\text{Pt}} n_{\text{Pt}}}{t_{\text{Pt}}} \theta_{\text{ad}} \Sigma_{\text{ad}}.$$

ここで、 t_{Pt} は膜厚、 λ_{Pt} は伝導電子の平均自由行程、 n_{Pt} は表面の原子密度であり,固体表面に依存する因子であ る。一方で θ_{ad} と Σ_{ad} はそれぞれ吸着種の表面被覆率と電 子散乱断面積を表す。ここから、表面に存在する吸着種の 量が増える、または吸着種による電子散乱が生じやすいと 抵抗が増加する。よく知られるようにフェルミ準位近傍の 電子構造は電子伝導に大きな影響を与える。第一原理計算 からフェルミ準位近傍の状態密度が O/Pt 表面系では O 原 子に局在し、H/Pt 表面系ではH原子にほとんどないこと が確認されている16)。初期状態では、Pt 表面は Pt-O 相で 覆われている。このとき、センサ表面近傍を移動する電子 は酸化物層によって散乱される可能性が高く、抵抗が高く なる。この表面をH2ガスに曝露すると、Pt-O相はPt-H 相に変化する。Pt-H 相が増えると、電子散乱が抑制され 抵抗は小さくなる。なお、今回の実験ではフェルミ準位の スペクトル変化は観測されなかったが、これは上記のよう に表面の Pt-H 相が極めて薄いためと考えられる。これま での内容をまとめた概要図を Fig. 11 に示す。Pt 薄膜セン サが SnO₂を用いた従来型センサに比べて低温で動作す



Fig. 11 (Color online) Schematics of the atomistic operating principle of the Pt thin-film sensor. The O attachment on the Pt surface increases the electron scattering, resulting in high resistivity. In contrast, the H attachment decreases the electron scattering, resulting in low resistivity. V_{app} means the applied voltage. Reproduced from Ref. 17 with permission from the Royal Society of Chemistry.

る,すなわち低消費電力である理由は,結合の強さの観点 から理解できる。解離エネルギーを比較すると,Pt-O結 合(439 kJ/mol)は Sn-O 結合(528 kJ/mol)よりも小さ く,一方で Pt-H 結合(330 kJ/mol)は Sn-H 結合(264 kJ/mol)よりも大きい。このことは,Pt 薄膜センサが低 消費電力で高い H₂ 検知感度を示すことを簡潔に説明する。

Pt 薄膜センサの現在の課題として、呼気中に H₂ と共に 含まれるアンモニア (NH₃) やメタン (CH₄) などの別分 子に対する選択性が悪いことが挙げられる。これらの分子 も内部に H 原子を含むため、センサ表面に吸着後に分解 し、H 原子を発生させるために誤検知を生じると考えら れる。このような課題に対して、合金化などによって H₂ の選択性を向上させる工夫が検討されている。

6. まとめと今後の展望

本稿では、AP-XPS を活用したその場測定により明ら かになった機能性材料の表面過程について紹介した。3,4 節では雰囲気ガスと材料表面の相互作用に駆動される酸化 ・還元反応が材料にどのように影響を与えるか、さらに5 節ではそれがどのように機能につながるかについて述べ た。これまで推定しかできなかった表面過程の原子プロセ スを実験的に調べられるようになったことは、表面が機能 する機能性材料の様々な側面を理解し、それに基づいて合 理的に改良を施す道筋を後押しするものである。表面科学 における長年の課題であった Pressure Gap を克服し、反 応条件下で実際に動作する触媒の姿を明らかにすることを 1 つの目標として発展してきた AP-XPS は、現在では触 媒化学に加えて、電気化学、電池材料、薄膜材料、半導体 デバイスなど様々な分野に応用が広がっている。このよう なアプローチは今後広く波及していくものと推測される。

技術的な観点での今後の発展を見てみると、放射光のナ ノビーム化や電子レンズ系の高度化による顕微分光として の発展に大きな期待が寄せられている。今でも触媒をはじ めとする機能性材料の AP-XPS による研究ではモデル試 料を用いるのが主流であるが、Pressure Gap の克服に伴 い, このような Material Gap も確実に縮められつつあ る。そのような中で、実デバイスの解析への要望は高まっ ており,不均一性の高い多くの実デバイスの解析には顕微 分光が必須である。単に不均一性を克服して注目する場所 の局所解析ができるようになるだけでなく、ミクロスケー ルの複合構造が協奏的に働いて機能を発現する様子が実際 に見えてくる可能性もある。また,時間分解能についても 二次元検出器の利用とガス組成の切替をトリガーとするこ とで数十ミリ秒のスケールでの触媒反応中の表面構造の変 化を追跡する手法が報告されている20)。より時間分解能 の高い検出器(例えば Delay Line Detector) とパルスレー ザーによるトリガーを組み合わせることによって、さらに 高速の現象を AP-XPS で追いかけることができるように なるだろう。最近では、テンダー、あるいは硬 X 線領域 の X 線を光源として1気圧環境での測定が達成されてお り、また一方では高圧対応型の赤外分光や走査型トンネル 顕微鏡といった相補的な分析装置を測定システムに取り付 けて多面的な測定を行うことも試みられている。これらを 駆使して、究極の機能性システムとも言える生きた細胞の 表面の機能を化学状態と構造の視点から複合的に観察する ことも可能になるかもしれない。

機能する表面はたくさんある。将来,それらをバリアな く自由に観測できるようになることを期待したい。そのと きに,AP-XPS はその重要な一角を担っていることを期 待しているところである。

謝辞

本稿で紹介した AP-XPS 装置の開発および実験は高エ ネルギー加速器研究機構の阿部仁博士, 間瀬一彦博士, 雨 宮健太博士,山口大学の吉田真明博士,韓国 GIST の B. S. Mun 博士,東京大学の内田建博士,田中貴久博士,マ ツダ株式会社の住田弘祐博士,國府田由紀博士,名古屋大 学の八木伸也博士を始め多くの皆様のご協力によって行わ れました。本研究は科学研究費補助金(26248008, 18H05247)によって支援され,フォトン・ファクトリー の共同利用実験課題(2015S2-008,2018S2-005)として 行われました。この場を借りましてお礼を申し上げます。

参考文献

- (a) D. Ogletree, H. Bluhm, G. Lebedev, C. S. Fadley, Z. Hussain and M. Salmeron: Rev. Sci. Instrum. 73, 3872 (2002). (b) M. Salmeron and R. Schlögl: Surf. Sci. Rep. 63, 166 (2008).
- 2) F. Tao and M. Salmeron: Science 331, 171 (2011).
- J. Schnadt, J. Knudsen and N. Johansson: J. Phys.: Condens. Matter 32, 413003 (2020).
- 4) H. Kondoh, R. Toyoshima, Y. Monya, M. Yoshida, K. Mase,

K. Amemiya and B. S. Mun: Catal. Today 260, 14 (2016).

- 5) 近藤 寛, 豊島 遼:放射光 26, 317 (2013).
- 6) B. E. Deal and A. S. Grove: J. Appl. Phys. 36, 3770(1965).
- H. Watanabe, K. Kato, T. Uda, K. Fujita, M. Ichikawa, T. Kawamura and K. Terakura: Phys. Rev. Lett. 80, 345 (1998).
- R. Toyoshima, S. Murakami, S. Eguchi, K. Amemiya, K. Mase and H. Kondoh: Chem. Commun. 56, 14905 (2020).
- 9) B. R. Strohmeier: Surf. Interface Anal. 15, 51 (1990).
- R. Toyoshima, K. Ueda, Y. Koda, H. Kodama, H. Sumida, K. Mase and H. Kondoh: J. Phys. D: Appl. Phys. 54, 204005 (2021).
- Y. Jing, Z. Cai, C. Liu, T. Toyao, Z. Maeno, H. Asakura, S. Hiwasa, S. Nagaoka, H. Kondoh and K. Shimizu: ACS Catalysis 10, 1010 (2020).
- 12) R. Toyoshima, J. Kawai, K. Isegawa, H. Kondoh, A. Junkaew, A. Nakayama, T. Asano, M. Tamura, Y. Nakagawa, M. Yabushita and K. Tomishige: J. Phys. Chem. C 125, 4540 (2021).
- 13) R. Toyoshima, N. Hiramatsu, M. Yoshida, K. Amemiya, K. Mase, B. S. Mun and H. Kondoh: Chem. Commun. 53, 12657 (2017).
- 14) R. Toyoshima, K. Amemiya, K. Mase and H. Kondoh: J. Phys. Chem. Lett. 11, 9249 (2020).
- 15) J. Kim, W.-H. Park, W.-H. Doh, S.-W. Lee, M.-C. Noh, J.-J. Gallet, F. Bournel, H. Kondoh, K. Mase, Y. Jung, B. S. Mun and J.-Y. Park: Sci. Adv. 4, eaat3115 (2018).
- 16) T. Tanaka, S. Hoshino, T. Takahashi and K. Uchida: Sens. Actuators B Chem. 258, 913 (2018).
- 17) R. Toyoshima, T. Tanaka, T. Kato, K. Uchida and H. Kondoh: Chem. Commun. 56, 10147 (2020).
- 18) D. J. Miller, H. Öberg, S. Kaya, H. S. Casalongue, D. Friebel, T. Anniyev, H. Ogasawara, H. Bluhm, L. G. M. Pettersson and A. Nilsson: Phys. Rev. Lett. 107, 195502 (2011).
- J. I. Cohen and R. G. Tobin: J. Chem. Phys. 146, 144703 (2017).
- 20) J. Knudsen, T. Gallo, V. Boix, M. D. Strømsheim, G. D'Acunto, C. Goodwin, H. Wallander, S. Zhu, M. Soldemo, P. Lömker, F. Cavalca, M. Scardamaglia, D. Degerman, A. Nilsson, P. Amann, A. Shavorskiy and J. Schnadt: Nat. Commun. 12, 6117 (2021).



豊島 遼 慶應義塾大学理工学部 助教 E-mail: toyoshima@cham.keio.ac.jp 専門:表面化学

[略歴] 2016年3月慶應義塾大学大学院理工学研 究科後期博士課程修了。博士(理学)。 2016年4月住友電気工業株式会社解析技 術研究センター研究員。2019年4月より 現職。



近藤 寛 慶應義塾大学理工学部 教授 E-mail: kondoh@cham.keio.ac.jp 専門:表面化学,X線内設分光 [略歴]

1990年 東京大学大学院理学系研究科修士 課程修了,1995年 博士(理学)。1990年-1998年 工業技術院化学技術研究所 研究 員,物質工学工業研究所 主任研究官。 1998年-2008年 東京大学大学院理学系研 究科講師,准教授を経て,2008年4月よ り現職。

In situ observation of surface processes of functional materials with ambient pressure X-ray photoelectron spectroscopy

著者紹介

Ryo TOYOSHIMA Hiroshi KONDOH		School of Science and Technology, Keio University, 3–14–1 Hiyoshi, Kohoku-Ku, Yokohama, Kanagawa 223–8522 School of Science and Technology, Keio University, 3–14–1 Hiyoshi, Kohoku-Ku, Yokohama, Kanagawa 223–8522