(001)面配向を持つアナターゼ TiO₂ ナノシート/グラフェン系ハイブリッド材料に関する理論的研究 (東大院工¹,東大院・生研²,独立行政法人科学技術振興機構・CREST³)
○増田 泰之^{1,3}, Giorgi Giacomo^{2,3},山下 晃一^{1,3}

Theoretical study of Anatase TiO₂ (001)-oriented Nanosheet on Graphene Hybrid Materials.

(The Univ. Tokyo¹, Inst. Ind. Sci. The Univ. Tokyo², JST. CREST³) •Ysuyuki Masuda^{1,3}, Giorgi Giacomo^{2,3}, Koichi Yamashita^{1,3}

【はじめに】光触媒材料としてよく知られる TiO₂ は安定かつ安価であり、毒性も低いことから非常に実用的 な材料であると考えられている。しかし、一般的な TiO₂の結晶系であるアナターゼは 3.2eV と大きなバンド ギャップを持つことから、387nm 以下の波長の紫外光のみにしか応答せず、太陽光のエネルギーの大部分 が存在する可視光~近赤外光を活用できないことが問題となっている。この問題を解決するために、TiO₂ に対して不純物のドーピングや色素の担持などを行うことで、可視光領域の利用効率を向上させることを目 指した研究が数多くなされている。

近年この様な研究においてグラフェン TiO₂複合材料が注目されている^{[1][2]}。このグラフェン TiO₂複合材料 に関してこれまでに様々な研究が行われる中で、複合系においてはグラフェンおよび TiO₂単体のみでは見 られない可視光応答性を発現することが実験的に確認されているが、複合系における光への応答性の変 化に関する電子描像からの理解は現時点では不十分であると考えられている。そこで本研究では新たな TiO₂材料として注目される TiO₂ ナノシート^[3]をモデルに用い、グラフェンとの複合界面の原子構造に着目し、 密度汎関数法に基づく電子状態計算を用い考察を行うことで、複合系おける界面構造と光の応答性の関 連について知見を得ることを目指した。

【計算手法】 グラフェン-TiO₂ 複合材料の界面構造が電子状態に与える影響について考察を行うために本研究では、アナターゼ(001)面を配向した TiO₂ ナノシートとグラフェンを接合したモデルを複数用意した。それぞれのモデルを図 1 に示す。



図 1.グラフェン-アナターゼ TiO2 ナノシート複合モデル

全ての計算は VASP5.2.12 を用いた PAW 法で行い、交換相関汎関数には GGA-PBE を用いた。また 各モデルの吸収スペクトルにはついては乱雑位相近似(RPA)の下で計算を行った。図 1 に示した各モデル はグラフェンおよびアナターゼ(001)面から積層する TiO₂ 二層分にあたる TiO₂ ナノシートを含み、真空層を 15 Å 以上含むスラブ近似を用いた周期境界条件の下で計算を行った。二つの DRY モデルは TiO₂ ナノシ ート/グラフェン間に化学結合を有さないモデルであり、DRY-2 はグラフェン構造に欠陥を含むモデルである ^[4]。また二つの WET モデルは TiO₂ ナノシート/グラフェン間に化学結合を有し、材料合成の際によく用いら れるグラフェンオキシド前駆体による残留酸素を想定して、WET-2 ではグラフェンにおける酸素濃度が WET-1 とは異なるものを用意した。

【結果と考察】各モデルについて構造の最適化を行い、最適化された複合材料構造に対してバンド計算を 行った。バンド計算の結果より、複合界面において化学結合を有さないモデルである DRY-1 および DRY-2 においてはグラフェン単体および TiO₂ ナノシート単体で電子構造が保たれることが示唆された。一方で、化 学結合を有するモデルである WET-1 および WET-2 では、グラフェン由来のバンド構造が確認されずグラフ ェンと TiO₂ ナノシートが電子的に強く混成していることが示唆された。また、各バンドに対する原子軌道の寄 与を調べたところ、WET-1 および WET-2 の化学結合を有する系では DRY-1 および DRY-2 の化学結合を 有さない系に比べてグラフェンの C2p 軌道とTiO₂ ナノシートの Ti3d 軌道が強く混成することが確認された。

化学結合を有する複合系では TiO₂ ナノシート単体と は大きく電子構造が異なるため、光学特性が TiO₂ ナノ シート単体とは異なることが予想される。図 2 に化学結 合を有する系であるWET-2 モデルおよびTiO₂ ナノシー トの吸収スペクトルについて計算したものを示す。これら の結果より、WET-2 複合系では 2.0eV 付近に TiO₂ ナ ノシート単体では見られなかったピークが現れることが 確認された。WET-2 モデルにおける各バンドへの原子 軌道の寄与を調べたところ、この新たなピークに対応す る長波長領域での遷移にはグラフェン部分と TiO₂ ナノ シート部分をアンカーする化学結合に寄与している酸 素原子の O2p 軌道が大きな役割を果たしていることが 示唆された。

当日は各モデルにおける界面構造および電子状態に ついて述べると共に、前述の吸収スペクトル、およびそ れに関わる原子軌道の寄与について詳細に議論を行う 予定である。



【参考文献】

- [1] G. Williams et al. ACS Nano, 2, 7, 1487, (2008)
- [2] Y. Zhang et al. ACS Nano, 5, 9, 7426, (2011)
- [3] M. Palummo et al. J. Phys. Chem. C, 116, 34, 18495, (2012)
- [4] A. L. Ivanovskii. Russian Chemical Reviews, 81, 7, 571, (2012)

2B-06

酸素欠損サイトを含む TiO2 におけるバンド吸収端励起由来の

キャリアーダイナミックス

(京都大院・理¹、東理大・理²) 〇白井健次¹、渡邊一也¹、杉本敏樹¹、工藤昭彦²、 松本吉泰¹

Dynamics of carriers excited at the band edge of TiO₂ with surface oxygen vacancies

(Kyoto U.¹, Tokyo U. of Science²) OKenji Shirai¹, Kazuya Watanabe¹, Toshiki Sugimoto¹, Akihiko Kudo², Yoshiyasu Matsumoto¹

【序】本田・藤島効果が発見されて以来、太陽エネルギーを再生可能エネルギーへと変換 する有力な方法として太陽光による水の完全分解があげられ、このための高効率な光触媒 の開発が期待されている。光触媒の高効率化への大きな障害は光励起により生成された電 子-正孔対の再結合反応である。したがって、触媒反応機構の解明には、まず光照射によ り生成したキャリアーダイナミックスの理解が重要である[1]。この理解のためには、光触 媒の電子構造や光励起により生成されたキャリアーが、そのサイズやそれが置かれた化学 的環境によりどのように変化するかを知ることが重要である。しかし、特に、もっとも再 結合反応が有効に起きる電子-正孔対生成直後の数 10 ps 程度の時間領域のキャリアーダ

イナミックスの環境依存性については 系統的な研究例はまだ少ない。

そこで本研究では、粒径の異なる 2 種類のアナターゼ型の TiO₂ を対象と し、酸素および水雰囲気下でのキャリ アーダイナミックスを系統的に調べた。 【実験】試料には、数 100 nm および 数 10 nm の粒径を持つアナターゼ型 の TiO₂ の粒子を用いた。これらを CaF₂ 板にスキージ法によって薄膜を 作製して使用した。これを真空セルに 取り付け、酸素や水を導入し、光触媒 の化学的環境制御を行った。過渡吸収 の測定にはポンプ光としてフェムト秒 Ti:Sapphire パルスレーザーの 2 倍波 (400nm)および 3 倍波(266 nm)を用い



図 1 環境を変化させたときの(a)TiO₂ (数 100 nm)および(b)TiO₂ (数 10 nm)における 400 nm ポンプ、2500 cm⁻¹ プローブでの過渡吸収。

た。また、プローブ光には Ti:Sapphire パルスレーザーを OPA および DFG 過 程によって変換した 2500 cm⁻¹ の中 赤外光を用いた。過渡吸収の時間変化 は、プローブ光のサンプルからの透過 光強度をポンプ光からの遅延時間の 関数として測定することにより得た。 また、定常状態の赤外吸収スペクトル は同試料を FT-IR で測定することに よって得た。



図 2 FT-IR によって観測した TiO₂ (数 10 nm)
粒子に吸着した水の赤外吸収スペクトル。

【結果と考察】図1にさまざまな環境下での400 nm ポンプ、2500 cm⁻¹プローブの過渡吸 収を示す。TiO₂における赤外領域の吸収は伝導帯の電子の伝導バンド内、および浅いトラ ップ準位から伝導バンドへの遷移に帰属されている[2]。まず、数100 nm の粒径をもつ試 料(図1(a))では、真空下において400 fs 程度の寿命を持つ緩和が観測された。真空下では酸 素欠損サイトに由来する電子状態がバンドギャップ内に形成され、この速い減衰は、光励 起によって生じたこの状態に局在した電子と正孔の再結合、あるいはこの状態に生じた正 孔と伝導バンド内の電子との再結合に起因すると考えられる。酸素、および水雰囲気下で この速い減衰成分が消失するのは、酸素欠損サイトへの酸素の分子状吸着、あるいは水の 解離吸着によりこのバンドギャップ内電子状態が消失するためである。

次に、数 10 nm の粒径をもつ試料(図1(b))では、排気しても上記の速い減衰成分は観 測されなかった。その代わりに、酸素雰囲気下では吸収強度が著しく増大し、水雰囲気下 においては1 mbar で吸収強度が大きく増加するが 10 mbar では著しく減少することがわ かった。水雰囲気下で測定した赤外吸収スペクトル(図 2)では、1 mbar に比べて 10 mbar の場合に水素結合をした吸着水が明らかに増大している。これらの結果から、数 10 nm の ナノ粒子においては吸着する分子の種類、および特に水の場合はその吸着量によってナノ 粒子の電子状態が鋭敏に影響を受け、特にバンド端近傍の励起波長では著しく励起効率が 変化すると考えられる。

266 nm 励起においては、数 100 nm の粒径の試料では環境による変化は現れなかったが、 数 10 nm の試料では 400 nm 励起に比べると顕著ではないが同様な環境依存性が観測され た。266 nm 励起がバルク励起であるのに対して、400 nm 励起はバンド吸収端励起であり、 表面の欠陥準位を主に励起する。したがって、本研究で観測した環境依存性は、数 100 nm の試料ではバルクとは異なる電子構造をもつ表面電子系のみが鋭敏に環境の影響を受ける が、数 10 nm の試料では試料全体の電子構造が吸着種により大きな影響を受けることを示 唆している。

[1] A. Fujishima et al., Surf. Sci. Rep., 63, 515 (2008).

[2] A. Yamakata et al., J. Mol. Catal. A: Chemical, 199, 85 (2003).

電極表面構造と分子吸着構造に関するギャップモード SERS 研究

(北大院理¹・JST さきがけ²・物質・材料研究機構³) 池田 勝佳^{1,2}・胡 建¹・魚崎 浩平³

Gap-mode SERS study on molecular adsorption structures on atomically defined electrode surfaces (Hokkaido Univ.¹ · JST-PRESTO² · WPI-MANA, NIMS) <u>Katsuyoshi Ikeda</u>^{1,2} · Jian Hu¹ · Kohei Uosaki³

【はじめに】表面増強ラマン散乱(SERS)は、金属表面に吸着した分子を高感度かつ選 択的に計測することの出来る振動分光法である。しかし、表面増強効果の起源がプラ ズモン共鳴励起によることから、ナノ構造を導入した金属表面を使用することが本質 的に求められる。このような表面では、原子レベルでの表面構造制御は困難であり、 電極と分子間の相互作用が規定できない原因となっていた。このような金属-分子界 面の計測から得られる情報は、極めて限定的なものとならざるを得ず、SERS の利用が 期待される溶液中での in situ 観察において問題となっていた。全反射プリズム法によ る平滑金属面での SERS 測定も報告されているが、単結晶金属のような原子レベルで 表面構造を制御した電極面への適用は、特に電気化学環境では難しい状況にある。ま た、強い表面増強効果が得られる金属種にも制約があり、分子との相互作用の詳細に 興味がもたれる触媒金属表面では適用困難という問題も抱えている。これに対して 我々は、上記2つの問題を改善するギャップモードプラズモンを利用する SERS 測定 法を開発し、各種金属の単結晶表面において、吸着単分子層の構造解析を行ってきた。 本研究では、電極触媒の活性との相関に興味がもたれる電極表面構造と表面吸着分子 構造の関係について、電極表面のステップーテラス構造やエピタキシャル金属層の構 造が表面吸着分子に与える影響をギャップモード SERS 法で調べた。

【実験】火炎溶融法により作成した金単結 晶ビーズのファセットもしくはそのカット 面を利用し、Au(111)構造規制電極とした。 電極表面の Pd 原子層修飾は、アンダーポテ ンシャル析出法(UPD)にて行った。図 1 は Au(111)表面における Pd の UPD に伴う電流 一電位曲線である。0.6 V 付近の小さなピー クはステップサイトへの Pd 析出、大きな電 流ピークはテラスサイトへの Pd 析出に相当 する。Pd 析出電位の制御によって、Au(111) のステップサイトのみの選択的 Pd 修飾もし くはテラスも含めた全面を単原子層修飾す ることが可能である。このような電極に、



図1.Au(111)表面上の特定サイトへのPd単 原子層修飾

モデル分子として 4-chlorophenylisocyanide (CPI)分子の自己組織化単分子層を形成し、 粒径 50 nm の Au ナノ粒子を単分散に吸着させて、ラマン測定用の試料とした。測定 は、632.8 nm 励起にて 3 電極セルをセットした倒立顕微鏡にて行った。

【結果と考察】図 2 は Au(111)ステップを選択的に Pd 修飾した試料に Au ナノ粒子を吸着させた様子を示して いる。負に帯電した Au ナノ粒子の静電吸着の強さは、 分子層や基板金属の種類によって変化する界面ダイポ ールに影響される。Pd を位置選択的に修飾した試料表 面では、図のようにステップラインに選択的に金ナノ粒 子が吸着することが確認された。ラマン信号は金ナノ粒 子直下でのみ増強されるため、ステップラインを選択的 に測定することが可能になる。

図3はステップのみ Pd 修飾した基板と全面 Pd 修飾 した基板で測定した SERS スペクトルの比較である。 2000~2200 cm⁻¹ 付近のvNC ピークは基板との相互作用 の強さや吸着構造によって位置が変化することが知ら



図 2. Au(111)ステップを Pd 修飾 した試料に Au ナノ粒子を吸着 させた様子を示す AFM 像

れている。ステップサイトの選択測定では、vNC-Pd(atop)に相当する位置にメインピークが観察された。一方で全面 Pd 修飾の基板では、vNC-Pd(bridge)のピークが支配的である。この結果は、ステップでは atop 吸着、テラスには bridge 吸着すると解釈することが出来る。このように、表面の原子レベルでの構造と分子吸着構造の関係を、試料表面の位置選択的な振動分光により明らかにしたのは初めてである。当日は、電気化学 SERS 測定の結果なども交えて報告する。



図 3. Au(111)ステップおよびテラスを Pd 単原子層修飾した表面におけるアリルイソシアニ ド分子の吸着構造解析。増強ラマンスペクトル(左)と AFM 像(右)

銀ナノコロイド微粒子の違いによる

SERS 明滅現象への影響

(関学大院・理工¹、産総研・健康工学²)
〇北濱康孝¹、荒木大知¹、伊藤民武²、尾崎幸洋¹

Effect of difference in colloidal silver nanoaggregates on blinking SERS

(Kwansei Gakuin Univ.¹, AIST²) •Yasutaka Kitahama¹, Daichi Araki¹, Tamitake Itoh², Yukihiro Ozaki¹

【序】表面増強ラマン散乱(SERS)は、単一分子レベルでも測定可能な超高感 度振動分光法であるが、銀ナノコロイド微粒子の作製法や、微粒子凝集及び色 素分子吸着のための塩添加に大きく影響される。これは、銀ナノ微粒子の形状 や大きさによって局在表面プラズモン共鳴の度合いが変化し、凝集接点での増 強電磁場に影響が及ぶ事が原因の一つと考えられる。今回、単一分子レベルで 観測される表面増強ラマン散乱の明滅現象を、銀ナノ微粒子の作製法や添加す る塩濃度を変化させて観測し、明暗保持時間の確率分布を冪乗則で解析した。 その結果、作製法の違いで明状態保持時間の確率分布には違いが無いのに、暗 状態保持時間の確率分布に違いが観測された。

【実験】アニオン性チアシアニン水溶液(25µM)、NaCl水溶液(100,10 mM)、 銀ナノコロイド分散液を体積比1:1:2の割合で混合した。銀ナノコロイド分散液 は硝酸銀水溶液にクエン酸ナトリウムを加えて加熱還元して作製した後[1]、室 温で放置したものと氷水で急冷したものの二種類を用いた。これらの混合液を スライドグラスにスピンコートし、1M NaCl水溶液を滴下して銀ナノ微粒子凝 集体をガラス上に定着させ、もう一枚のスライドグラスで挟んで試料とした。 これに励起レーザー光(λ=458 nm)を照射し、顕微鏡と CCD ビデオカメラを 用いて単一銀ナノ微粒子凝集体からの SERS を撮影し、強度の時間変化を測定 した。

【結果と考察】 SERS が発現した・発現 しない状態(明・暗状態)が続いた時間 tごとに発生回数をカウントし、その確 率分布 P(t)を算出した。図1はその確率 分布を両対数グラフにプロットしたも のであり、明状態は冪乗則 $P(t) = At^{\alpha}$ 、 暗状態は指数関数付き冪乗則



 $P(t) = At^{\alpha} \exp(-t/\tau)$

でフィットして、冪指数α (図1における直線の傾き)を求めた。

添加する NaCl 濃度を高くすると、明状態のαが小さくなり、暗状態のαが大 きくなった。これまでの研究から、プラズモン共鳴が強く起きている場合には 明状態のαが大きくなり、暗状態のαが小さくなることが分かっている[2]。こ れは、プラズモン共鳴で増強された電磁場による光学トラップポテンシャルに よって分子がホットサイトに長くとどまり、明状態である時間が長く、暗状態 である時間が短くなるためである。今回の場合、塩濃度を高くすることで銀ナ ノコロイド微粒子が多数凝集して、その凝集体のプラズモン共鳴波長がレッド シフトしたと考えられる[3]。使用した励起波長は 458 nm なので、プラズモン共 鳴の度合いが弱まり、明状態のαが小さく、暗状態のαが大きくなったと考え られる。

また、クエン酸を加え加熱還元して作 製した銀ナノコロイド微粒子を室温で 空冷したものと、氷水で急冷したものか らの明滅現象(NaCl 100 mM)を比較し た。この場合、明状態のαには違いが見 られなかったが、暗状態のαに違いが見 られた(図2)。これに関しては、作製 法による銀ナノコロイド微粒子の違い が原因ではないかと考えている。明状態 の原因となる銀ナノ微粒子の凝集接点 は極微小な領域なので、違いはほとんど 無いと思われる。一方、暗状態は分子が その他の銀表面に吸着している場合に 起きるので、作製法の違いにより表面形



図2 作製法の異なる銀ナノコロイド微粒子からの SERS 暗状態の冪指数のヒストグラム

状などが異なっていると、明滅現象の暗状態に違いが現れる事が予想される。 実際、異なる温度下で作製後24時間経過させた銀ナノコロイド分散液のプラズ モン共鳴波長とその線幅に違いが出る事が報告されている[4]。

【参考文献】

[1] P. C. Lee, D. J. Meisel, J. Phys. Chem. 86, 3391 (1982)

[2] Y. Kitahama, Y. Tanaka, T. Itoh, Y. Ozaki, *Phys. Chem. Chem. Phys.* 13, 7439 (2011)

[3] C. Ruan, W. Wang, B. Gu, J. Raman Spectrosc. 38, 568 (2007)

[4] A. Šileikaitė, J. Puišo, I. Prosyčevas, S. Tamulevičius, *Materials Science-Medziagotyra*, **15**, 21 (2009)

SERS 活性なプラズモニック結晶基板における 白金電極反応のその場計測 (北大院地球環境¹、技術研究組合 FC-Cubic²) 八木 一三^{1,2}、猪熊 喜芳² In situ SERS Spectroscopy at Platinum Electrodes with Plasmonic Crystalline Structure

(Hokkaido Univ.¹, FC-Cubic TRA²) <u>Ichizo Yagi^{1,2}</u>, Kiyoshi Inokuma²

【緒言】

表面増強ラマン散乱 (Surface Enhanced Raman Scattering: SERS)を用いて電極表面の吸着種や 反応中間体を検出する試みは、およそ 30 年前の SERS の発見にまで遡ることができる [1]。近年、 金や銀などの SERS 活性な金属のナノ粒子の局在表面プラズモン (LSP)を利用したギャップモードに よる増強が飛躍的な進展を果たしたが、反応が進行しているその場(in situ)での表面・界面の観測 にはギャップの保持が困難となり、自ずと限界がある。一方、表面プラズモンポラリトン(SPP)を利用し た場合、反応進行状態での計測に支障はないが、その増強はギャップモードと比較すると著しく低 い。プラズモニック結晶は、ナノ構造に基づくLSPと周期構造に基づく表面プラズモン定在波の両方 を結合して更なる増強に活用できる可能性があるとともに、in situ 計測における支障も少ないと考え られる。我々は、プラズモニック結晶により実現した SERS 活性構造体[2-4]をプローブとして、固体高

分子形燃料電池(PEFC)の電極触媒における酸素還元反応 (Oxygen Reduction Reaction: ORR)の機構解明に利用する研 究を数年間に亘って継続してきた。研究の初期には市販の逆ピ ラミッドピットアレイ型のプラズモニック結晶(Klarite[®])をベースに 外注で製作した基板を利用した研究を進めていたが、この構造 では基板表面の金属を電極触媒として最も有用な Pt にすると、



プラズモンの減衰が著しく、SERS 自体の観測ができなかった。Pt そのものからの信号を得るため、 我々はPdなどのd金属表面において単分子層からのSERSが観測[3]されている球状セグメントボイ ド(SSV)型のプラズモニック結晶をPtメッキによりPt-SSV 基板を調製し、その表面に構築した自己組 織化単分子層からの SERS 信号[5,6]を得ることができている。さらに、Pt-SSV で得られる SERS 信号 は、電極触媒反応の速度論計測には不十分であるため、様々な工夫を重ね、Au で形成した SSV 基 板(Au-SSV)と同等の信号強度に到達し、白金表面上の酸素吸着種の検出が可能になった。

【実験方法】

SSV 基板の調製は、スライドガラス上に 3.5 nm の Ti 密着層を介して Au もしくは Pt をスパッタ 成膜した基板を用い、その表面に直径 200 nm~900 nm のポリスチレン(PS)ビーズの単粒子膜を Rapid Convection Deposition[5]もしくはディップコートにより形成し、さらにその隙間をAuもしくは Pt メッキで埋めてゆく方法で行った。基板をメッキ浴の液面から少しずつ引き上げながらメッキを行う ことで、金属膜の厚みに勾配を持たせ、開口部の直径とボイド内部の表面積を変化させることができ る。 "ささやきの回廊" モード (WGMs) と球状ボイド内のプラズモンがカップリングしたプラズモン WGMs[7]を利用するため、PS 鋳型球を除去せず、そのまま基板として利用した。球状ボイドと基板

最表面の金属を変えたハイブリッド基板を調製する場合には、一旦 SERS 活性金属の SSV 基板を 調製した後、PS 鋳型球を保持したまま、目的金属の薄膜を表面制御酸化還元置換(SLRR: Surface Limited Redox Replacement)法[8]を用いて所望の原子層数で積層した。鋳型の PS 球 を除去すると、リム部の Pt 原子層と球状ボイド内の Au が両方とも露出してしまうが、PS 鋳型球を残 した場合に露出するのは Pt 表面だけになり、更に上述の WGMs を利用可能になることが予想され る。このようにして調製した基板の SERS 活性は、p-アミノチオフェノール(pATP)や p-メトキシフェニ ルイソシアニド(pMPI)などの分子の自己組織化膜(SAMs)を形成し、ラマン顕微鏡下、He-Ne もし くは半導体レーザー光を照射し、測定した。電気化学 SERS 測定は、基板を分光電気化学セルに 固定し、電解質溶液をフローしながら、同じ顕微鏡下、電位印加状態で測定した。

【結果および考察】

Au-SSV(PS)基板最表面に SLRR で Pt を積層すると、電気 化学測定で得られたサイクリックボルタモグラム(CV)の形状から、 露出しているのは Pt 表面だけであることが確認できた。この手法 で調製した、Pt 膜厚の異なる Pt/Au-SSV(PS) 基板に pATP 分子 の SAM を構築して測定したラマンスペクトルを Fig. 2 に示す。 Au-SSV(PS) 基板における SERS 信号と同等の強度が、リム部に Pt 10 原子層を形成した Pt/Au-SSV(PS)基板では得られている のに対し、Pt 膜厚を10 nm (32 原子層)まで厚くすると、急激に減 衰してしまうことがわかる。これは、PS 球と接した Au ボイド表面を 伝搬して形成されたプラズモン WGMs がリム部に集束されても、 10 nm の Pt 膜内でダンプされてしまい、増強には寄与しないこと を意味している。ただし、今回の基板ではSLRRによるPt 10原子 層の積層を行っているため、Pt 膜厚の不均一性は無視でき、ここ で観測されたラマンスペクトルは、Pt 表面に吸着した分子からの 信号と解して良い。講演では、実際に電気化学環境で実施した測 定結果について報告する。



Fig. 2 Au-SSV(PS)のリム部に膜 厚の異なる Pt 層を形成した基板 に pATP 分子の SAM を形成した 試料におけるラマンスペクトル。 鋳型 PS 球の直径は 900 nm、ラ マン計測は 785 nm を励起に用い た。

本研究は、NEDO「固体高分子形燃料電池実用化推進技術/基盤技術開発/ MEA材料の構造・反応・物質 移動解析」の支援を受けて実施した。

【参考文献】

[1] M. Fleischmann, P.J. Hendra and A.J. McQuillan, Chem. Phys. Lett., 26, 163 (1974)

- [2] T.A. Kelf, Y. Sugawara et al., *Phys. Rev. B*, 74, 245415 (2006)
- [3] M.E. Abedelsalam et al., , J. Am. Chem. Soc., 129, 7399 (2007)
- [4] N. Ohta and I. Yagi, J. Phys. Chem. C, 112, 17603 (2008)
- [5] I. Yagi, N. Ohta and K. Inokuma, ECS Trans., **35** (25), 183 (2011)
- [6] I. Yagi, K. Inokuma and N. Ohta, ECS Trans., in press (2013)
- [7] R.M. Cole, Y. Sugawara et al., *Phys. Rev. Lett.*, **97**, 137401 (2006)
- [8] M. Fayette et al., Langmuir, 27, 5650 (2011)

光機能性ベンゼンチオールを用いて創製した金ナノ粒子・ 金クラスターの分光研究

(鹿児島大院理工) ○蔵脇 淳一, 岡村 浩昭, 神長 暁子

Spectroscopic Studies of Gold Nanoparticles and Gold Clusters Prepared by Using Photofunctionalized Benzene Thiol Derivatives

(Kagoshima Univ.) OJunichi Kurawaki, Hiroaki Okamura, Akiko Kaminaga

【序】一般に、原子・分子から構成される粒子は、粒径がナノスケールに達するとバルクと は異なる性質を示すようになる。金や銀のナノ粒子においては、金表面の自由電子による電 場と光の振動電場が相互作用することで局在表面プラズモン共鳴(LSPR)が生じる。これま で、還元性安定化剤としてジヒドロキシ脂肪酸由来の種々のベンゼンチオール誘導体(BDs) を用いて金クラスターや金ナノ粒子の一段階創製法について報告してきた[1,2]。さらには、 Scheme 1 に示す BD-1 や BD-2 を用いて金クラスター(AuC)や銀クラスター(AgC)の一段階 創製にも成功した。今回我々が創製した BD-1 で保護された AuC(BD-1 保護 AuC)を、355 nm

の波長で励起すると 450-460 nm にピークを 有する発光スペクトルを示した。BD-1 保護 金クラスターの分光特性や Jellium modelを 用いたクラスターサイズの計算とマススペ クトルから主に Au₉(BD-1)₆が生成している と結論付けた。本研究では、光機能性分子 BD-2を用いた AuC や AuNP の創製とその分光 特性に関する結果を詳報する。



【実験】

BD-1 保護 AuC の調製方法: エタノール 50 mL に 84.7 mg の BD-1 を溶かし 4.0 mM の BD-1 溶 液を調製した。この溶液を撹拌して BD-1 を溶かした後、塩化金酸水溶液(48.6 mM)を 1.03 mL 加え、3分間激しく撹拌した。これを恒温槽(25°C)にいれて3日間静置した。溶液の最 終濃度は、[HAuCl₄] = 0.98 mM、[BD-1] = 3.9 mM とし、 [HAuCl₄] : [BD-1]=1 : 4 とした。 反応開始から3日経過後の溶液を遠心分離にかけ、上澄みを取り出し測定した。NMR 測定を する際には、一度乾燥させた BD-1 保護 AuC を重メタノールに再分散させた。

BD-2 保護 AuC の調製方法: THF50 mL に 84.7 mg の BD-2 を溶かし 4.0 mM の BD-2 溶液を調製 した。この溶液に塩化金酸水溶液(48.6 mM)を 1.03 mL 加え、3分間激しく撹拌した。容器 を遮光した後、これを恒温槽(25℃)にいれて1週間静置した。溶液の最終濃度は、[HAuCl₄] = 0.98 mM、[BD-1] = 3.9 mM とし、[HAuCl₄]: [BD-1]=1:4 とした。

【結果および考察】

BD-1 保護 AuC の生成 エタノール溶液中における BD-1 保護 AuC の生成過程を調べる目的で、 各反応時間の吸収スペクトルを測定した。反応開始直後から中間体と推測される約360 nmの 吸収バンドが現れた。チオール基が塩化金酸と反応することで Au-S 錯体が形成され、Au-S 相互作用に基づく吸収バンドが現れたと考えられる。Au-S 錯体の吸収が 350 nm-400 nm 付近

に存在することが報告されていることか ら推察して、BD-1 保護 AuC の吸収バンド は 355 nm であると推測した。 励起波長 355 nm で発光スペクトルを測定したところ、 最大発光スペクトルの極大波長は約 450 nm であり、Dickson らが提唱しているモデ ルによると、本研究で見出された金クラス ターは、8-9個の金原子から構成されてい ることが示された。一方、¹H - NMR スペク トルは、AuC との結合部位に近いベンゼン 環とアミド結合の隣のプロトンの低磁場 シフトを示しており、これは Au-S 相互





作用の存在を示唆している。さらに、Jellium model と MALDI-TOF -MS から主に Au_g(BD-1)₆ を生成していることがわかった。また、本研究で用いた非プロトン性極性溶媒の双極子モー メントと発光波長に相関があることも示唆された。

遮光した THF 溶液中で BD-2 保護 AuC の発光スペクトルを図2に示し BD-2保護 AuC の生成 た。BD-2 溶液に塩化金酸溶液を添加した直後から消光が観測されているが、これは塩化金酸 添加による重原子効果の影響が大きいと考えられる。さらに、2週間後の発光スペクトルの 強度が反応開始直後の発光強度と比較したところ、蛍光強度が減少していることから金クラ スターの生成による BF-2 蛍光の消光が起こっていることが示唆される。反応開始直後と反応 開始から2週間後の発光スペクトルを規格化したスペクトルとそれらの差スペクトルを求め たところ、得られた差スペクトルから BD-1 保護 AuC の発光波長と同じ 360 nm 付近に発光を 示唆する結果が得られた。





Fig.2 BD-2 保護金ナノ粒子の吸収スペクトル

Fig. 3 BD-2 保護金クラスターの蛍光消光