### XAFS による光誘起パラジウム微粒子化反応へのモリブデン添加効果の研究 (原子カ機構<sup>1</sup>、関学<sup>2</sup>、東エ大<sup>3</sup>、阪市大院<sup>4</sup>)O佐伯盛久<sup>1</sup>、松村大樹<sup>1</sup>、蓬田 匠<sup>1</sup>、田口富嗣<sup>1</sup>、辻 卓也<sup>1</sup>、 草野翔吾<sup>2</sup>、宮崎達也<sup>2</sup>、鷹尾康一朗<sup>3</sup>、大場弘則<sup>1</sup>、中島信昭<sup>14</sup>

# XAFS study on effect of molybdenum addition on photo-induced particle formation of palladium

(JAEA<sup>1</sup>, Kwansei Gakuin Univ.<sup>2</sup>, Tokyo Institute of Technol.<sup>3</sup>, Osaka City Univ.<sup>4</sup>) OM. Saeki<sup>1</sup>, D. Matsumura<sup>1</sup>, T. Yomogida<sup>1</sup>, T. Taguchi<sup>1</sup>, T. Tsuji<sup>1</sup>, S. Kusano<sup>2</sup>, T. Miyazaki<sup>2</sup>, K. Takao<sup>3</sup>, H. Ohba<sup>1</sup>, N. Nakashima<sup>1,4</sup>

【序】パラジウムイオン Pd<sup>2+</sup>水溶液に紫外光を照射すると、Pd<sup>2+</sup>が光還元されて中性原子 Pd<sup>0</sup>になり、 その後自発的に凝集して Pd 微粒子を形成する。通常この反応を効率的に起こすためには 50 vol%程 度のエタノールを水溶液に添加する必要があるが、最近我々はこの溶液系にモリブデン酸イオン MoO4<sup>2-</sup>を添加することにより微粒子化反応が加速され、エタノール添加量を 5 vol%以下に減らしても効 率的に反応が起きることを発見した[1]。本研究では、Pd<sup>2+</sup>の光微粒子化反応の時間分解 X 線吸収微細 構造(XAFS)測定を行い、この反応が MoO4<sup>2-</sup>イオン添加により促進されることを定量的に調べたので、 報告する。

【実験】 XAFS 測定は SPring-8 BL14B1 において行った。 試料溶液は 4 mM Pd<sup>2+</sup>の 0.5M HNO<sub>3</sub> 水溶 液に 0-20 mM の Na<sub>2</sub>MoO<sub>4</sub> を加え、 さらに 5 vol% EtOH を添加して総量 8 mL になるよう調整した。 石 英セルにいれた試料溶液を測定台に設置し、X 線ビームと直交する方向からランプ光を照射しながら、 Pd K-edge 吸収近傍で時間分解 XAFS 測定を行った。 ランプ光は Hg-Xe ランプの 350-500 nm 領域 の光だけをバンドパスフィルターで切り出して照射した。

【結果と考察】Fig. 1 に 4 mM Pd<sup>2+</sup> + 20 mM Na<sub>2</sub>MoO<sub>4</sub> 混合溶液に 0, 30, 60 分間ランプ光を 照射した時の X 線吸収端構造(XANES)の変化 を示す。この図より、試料溶液にランプ光を照射 すると XANES のホワイトライン強度およびエッ ジ位置が変化しており、光還元反応

 $Pd^{2+} \xrightarrow{h\nu} Pd^{0}$ 

が進行していることがわかる。さらに 24420 eV 付近には等吸収点が観測され、スペクトルは Pd<sup>2+</sup>および Pd<sup>0</sup> の吸収に対応する2成分から構 成されていることが確認できた。



Fig. 1: Change of XANES spectrum of 5 mM Pd in 0.5 M HNO<sub>3</sub> by lamp irradation in coexistence with 20 mM  $Na_2MoO_4$ 

Fig. 2 は Na<sub>2</sub>MoO<sub>4</sub> 添加濃度を 0-20 mM の 間で変えた時の、エッジ位置のシフト量の時間変 化を示したものである。なお、縦軸は照射前のエ ッジ位置を 0 eV として、それからどれだけ低エネ ルギー側(還元する方向)にシフトしたかを表して いる。この図より、Na<sub>2</sub>MoO<sub>4</sub> を添加しない時 (0 mM)にはエッジシフトは実験誤差範囲内 (<0.1 eV)に収まっているのに対し、添加濃度が 高くなるにつれ光還元反応が促進されていること がわかる。さらにこの変化を定量的に評価する ために、最近提案された微粒子成長反応モデル [2]の式

Edge shift (eV)

Scaling factor



Fig. 2: Dependence of Pd K-edge shift on lamp irradiation time in coexistence with 0–20 mM  $Na_2MoO_4$ 

 $= \left[1 - exp\left\{-\left(k_g t\right)^n\right\}\right] + \left[\frac{t - \tau_{OR}}{1 + exp\{-2w \cdot (t - \tau_{OR})\}} \cdot k_{OR}\right]$ 

に基づき測定結果を解析した。第1項は金属イオンが還元されて核形成し、さらに核どうしが融合する過 程を表しており、 $k_g$ はその反応速度係数、n は Avrami 指数と呼ばれる反応パラメータである。一方、第2 項は Ostwald ripening(サイズの大きな微粒子が小さい微粒子を吸収しながら成長する過程)による微 粒子成長過程を表しており、 $\tau_{OR}$ は Ostwald ripening の開始時間、 $k_{OR}$ はその反応速度係数である。Fig. 2 に示すようにこのモデルで測定結果はよくフィッティングでき(実線)、その時の  $k_g$ 、n、 $\tau_{OR}$ は Table 1 の ようになり、Mo 濃度が変化するとこれらの値も変化することがわかった。一方、 $k_{OR}$ は添加 Mo 濃度に依 らず 7.42-8.24 × 10<sup>-4</sup> (s<sup>-1</sup>)とほぼ一定の値になった。以上の結果は、 $MoO_4^2$ -イオン添加は Ostwald ripening には影響を与えず、 $Pd^{2+}$ イオンの光還元および核形成過程にのみ影響を与えることを示唆して いる。

[1] M. Saeki et al., J. Photochem. Photobiol. A, 2015, 299, 189.

[2] V. N. Richards et al., Chem. Mater., 2010, 22, 3556.

Mo concentration	k <sub>g</sub> (s <sup>-1</sup> )	n	$\tau_{OR}$ (S)	$k_{OR} (s^{-1})$
5 mM	1.63×10 <sup>-3</sup>	2.01	2.27×10 <sup>3</sup>	$7.42 \times 10^{-4}$
10 mM	2.66×10 <sup>-3</sup>	1.86	1.40×10 <sup>3</sup>	$7.60 \times 10^{-4}$
15 mM	1.37×10 <sup>-3</sup>	1.34	1.67×10 <sup>3</sup>	$8.24 \times 10^{-4}$
20 mM	0.67×10 <sup>-3</sup>	1.45	0.78×10 <sup>3</sup>	$7.46 \times 10^{-4}$

Table 1. Fitted parameters

酸化チタン電極触媒上での高選択的シュウ酸還元 グリコール酸合成

(<sup>1</sup>九大 WPI-I2CNER, <sup>2</sup>JST-CREST, <sup>3</sup>京大院工, <sup>4</sup>岩手大工) ○山内 美穂 <sup>1,2</sup>, 渡邉 亮太 <sup>1,2</sup>, 貞清 正彰 <sup>1,2</sup>, 阿部 竜 <sup>2,3</sup>, 竹口 竜弥 <sup>2,4</sup>,

Highly selective glycolic acid synthesis via electroreduction of oxalic acid on a titanium dioxide catalyst

(<sup>1</sup>WPI-I2CNER, Kyushu Univ.; <sup>2</sup>JST-CREST; <sup>3</sup>Graduate School of Engineering, Kyoto Univ., <sup>4</sup>Faculty of Engineering, Iwate Univ.) ○Miho Yamauchi<sup>1,2</sup>, Ryota Watanabe<sup>1,2</sup>, Masaaki Sadakiyo<sup>1,2</sup>, Ryu Abe<sup>2,3</sup>, Tatsuya Takeguchi<sup>2,4</sup>

【序論】地球温暖化と温室効果ガスの関連 性が顕在化し、化石燃料に依存しない新し い物質・エネルギー循環の構築が急務とな っている。したがって、現在の化石燃料を 炭素源および熱源とするシステムから脱却 し、再生可能エネルギーを活用する新たな システムの構築を行う必要がある。我々は、 エネルギーを蓄える媒体(エネルギーキャ リア)として、大気中の CO<sub>2</sub>を炭素源とす るバイオ由来のカルボン酸に注目する。糖



Scheme 1 Carbon-neutral energy cycling using the GC/OX redox couple. Grey, red and yellow spheres represent carbon, oxygen and hydrogen atoms, respectively.

類の発酵によりアルコールを製造する場合、その半分は CO<sub>2</sub>として排出されるため、アルコ ールへの炭素収率は 51%となる。他方、バクテリアを利用すると 100%の炭素収率でカルボン 酸へ変換されることが知られている。電気化学的に水とカルボン酸からアルコールを製造で きれば、再生可能な電気エネルギーを用い、CO<sub>2</sub> を炭素源とする燃料(アルコール)の製造 が可能となる。しかしながら、これまでに、電気化学的にカルボン酸からアルコールが作製 された例はない。我々は、構造制御された TiO<sub>2</sub>触媒上で、二価カルボン酸であるシュウ酸の 電気化学的還元を行い、一価アルコールであるグリコール酸の合成に初めて成功した (Scheme 1)<sup>-1</sup>。さらに、グリコール酸を燃料とする燃料電池を使った CO<sub>2</sub> 排出のない発電を行った。 これは、炭素を含有するエネルギーキャリアを使って CO<sub>2</sub>の排出なしに蓄電・発電するエネ ルギー循環の初めての実証例である。

【実験】既報<sup>2</sup>にしたがい、ソルボサーマル法により合成した層状のチタン酸水素をさまざま な温度で焼成することにより多孔性の TiO<sub>2</sub>粒子を作製した。粉末 X 線回折(XRD)測定と透過 型電子顕微鏡(TEM)観察および電子エネルギー損失スペクトル(EELS)測定により TiO<sub>2</sub>触媒の 構造と形状を調べた。生成物を正確に定量するために 2 室セルを用いて電気化学測定を行っ た。高速液体クロマトグラフィーにより、生成物の定量を行った。

**1B03** 

【結果と考察】粉末 XRD パターンから、300 °C以 上で焼成した試料はアナ ターゼ型構造をとること がわかった。TEM 測定に より、作製した試料は焼成 温度によらず、ナノメート ルサイズのロッドが集合 した球体であることが明 らかとなった。ここで、作 製した試料を PTS(porous titania sphere)と呼び、焼成 温度ととも示す。TiO2上で のシュウ酸還元特性を調 べると、焼成温度が上昇す るにしたがって、還元活性 が上昇し、500°C焼成試料 (PTS-500) が最も高い活

性を示した。しかしながら、



Fig. 1. EELS maps of anatase and rutile phases on **PTSs** and energy diagrams of anatase- and rutile-type  $\text{TiO}_2$  included in **PTSs**. (a) and (c) STEM images of **PTS**-500 and -600. (b) and (d) EELS maps of **PTS**-500 and -600 composed of Ti  $L_3$ -edge signals in the area marked by red squares in (a) and (c). The EELS signal intensities from the anatase and rutile phases are recognised by green and red colours, respectively. Illustrations for distributions of anatase and rutile phases in (e) **PTS**-500 and (f) **PTS**-600.

550 ℃以上の高温で焼成すると活性が大きく低下することが明らかとなった。EELS スペクト ルを解析して、TiO<sub>2</sub> 触媒の詳細な構造分布図を作成した(Fig. 1)。その結果、PTS-500 は全

てアナターゼ型の TiO<sub>2</sub>で構成されているが、 PTS-600 の表面はルチル型の TiO<sub>2</sub>で覆われて いることが明らかとなった。したがって、シュ ウ酸還元はアナターゼ型の TiO<sub>2</sub>上で進行する と推測される。さらに、PTS-500 上での反応条 件の最適化を行うと、反応温度を 50 ℃にする ことで高い選択率 (98%以上) と電流効率 (95%) で、シュウ酸をグリコール酸まで還元で きることがわかった(Fig. 2)<sup>1</sup>。



Fig. 2. Faradaic efficiencies for the formation of glycolic acid (blue) and glyoxlic acid (orange) at -0.7 V vs. RHE and 50  $^{\circ}$ C.

さらに、アノードに Pt を用いることで、グ リコール酸を燃料とするアルカリ形燃料電池を使った発電にも成功した。また、Pt 上では 99% の選択率でグリコール酸がシュウ酸に酸化されることが明らかになった<sup>1</sup>。

<sup>1</sup>R. Watanabe, M. Yamauchi, M. Sadakiyo, R. Abe, T. Takeguchi, *Energy Environ. Sci.*, 8, 1456 (2015).

<sup>2</sup>H. B. Wu, X. W. Lou, H. H. Hng, *Chem. Eur. J.*, 18, 2094 (2012).

### 高速液体クロマトグラフィーを用いた

### チオラート保護金属クラスターにおける配位子交換反応のメカニズムの解明

(東理大院総合化学)〇新堀佳紀・菊地祥弘・加藤彩乃・根岸雄一

Mechanistic Insights of Ligand Exchange Reaction of Thiolate-Protected Metal Clusters by Usage of High-Performance Liquid Chromatography

(Tokyo University of Science) OYoshiki Niihori, Miku Matsuzaki, and Yuichi Negishi

【背景】チオラート保護金属クラスター(M<sub>x</sub>(SR)<sub>y</sub>)を高機能化させる手段として、元の配位子 SR を別

の機能を有する配位子 SR'に置き換える配位子交換反応が あげられる。配位子交換反応のメカニズムに関する研究は 多く行われているが、未だに議論の余地が残っている。メ カニズム解明のためには、配位子交換反応による生成物に どのような位置異性体が含まれているかを定量的に評価す る必要がある。最近私たちは、逆相高速液体クロマトグラ フィー(RP-HPLC)を駆使して、こういった配位子交換され たクラスターを交換された配位子数毎に精密に分離する技 術の確立に成功した。[1],[2] こうして見いだされた方法をさ らに高分解能化することができれば、配位子交換反応で生 成する位置異性体をも高分解能分離することができると考 えられる。本研究では、配位子交換反応で生成した位置異 性体の RP-HPLC による高分解能分離法の確立と、得られた クロマトグラムから位置異性体の分布を定量的に評価し、 どのような異性体が優先的に生成するかを議論した。さら に、各位置異性体を単離し、その反応性も RP-HPLC を用い て評価を行った。

【実験方法】位置異性体を含むクラスター混合物は配位子 交換反応を用いて調製した。まず Au<sub>24</sub>Pd(SC<sub>2</sub>H<sub>4</sub>Ph)<sub>18</sub>をジク ロロメタンに溶解させ、導入配位子である C<sub>12</sub>H<sub>25</sub>SH を加え た。任意の時間後に溶媒を除去し、過剰配位子をメタノー ル で 洗 浄 し た 。 得 ら れ た 混 合 物 Au<sub>24</sub>Pd(SC<sub>2</sub>H<sub>4</sub>Ph)<sub>18-n</sub>(SC<sub>12</sub>H<sub>25</sub>)<sub>n</sub> は C18 カラム(ODS カラム)を 用いた逆相高速液体クロマトグラフにより分析した。溶媒 はアセトニトリル 100%から 100 分かけてアセトン 100%に 置き換わる直線グラディエントプログラムを用いた。この ような方法を用いることにより、交換された配位子数(n)毎 への分離が可能である。<sup>[1],[2]</sup>

【結果と考察】Figure 1 に配位子交換反応により調製した Au<sub>24</sub>Pd(SC<sub>2</sub>H<sub>4</sub>Ph)<sub>18-n</sub>(SC<sub>12</sub>H<sub>25</sub>)<sub>n</sub>のマトリックス支援レーザー 脱離イオン化(MALDI)-質量スペクトルを示す。n = 0.7に帰 属されるピークが観測された。得られたクラスターを RP-HPLCを用いて高分解能分離を行った。Figure 2 にその クロマトグラムを示す。クロマトグラム中には明瞭なピー クが観測され、混合物は交換された配位子数(n)毎へ分離さ れた。さらに $n \ge 1$ のピークの中には複数のサブピークが観 測された。Figure 3 にn = 0.5における成分のクロマトグラ ムの拡大を示す。各クロマトグラムにみられたこれらのサ ブピークは化学組成が同じでも導入配位子の配位サイトが 異なる位置異性体に帰属される。実際、各成分の MALDI-質量スペクトルは同じ質量数にピークが観測された。n = 1にて観測された 2 つのピークの帰属を行うため、調製した



Figure 2. Chromatogram of the product.



Figure 3. Enlarged chromatograms of the product



Figure 4. (a) Time dependence of chromatogram of region of n = 1. (b) Time dependence of area ratio of n = 1.

混合物をアセトン中で放置し、二つのピークの面積比の経 時変化を追跡した。Figure 4 に放置時間 0-9h のクロマトグ ラムと面積比のプロットを示す。反応時間が経つにつれて 異性体の分布は 2:1 の面積比に収束していった。本研究で用 いた Au<sub>24</sub>Pd(SR)<sub>18</sub> クラスターのチオラート配位子の配位サ イトには、Au12Pd コアに隣接する 12 個の Core サイトと、 最も外側に位置する 6 個の Apex サイトの二つが存在する。 クロマトグラム中にみられた面積比 2:1 はこれら二種類の 配位サイト数の比とよく一致した。このことから、n=1に おける保持時間の短い方から順に core サイト、apex サイト がSC12H25で置き換わったAu24Pd(SC2H4Ph)17(SC12H25)である と帰属した。Figure 3(b)の反応直後の n = 1 の異性体分布は core サイト型に大きく偏っているため、配位子交換反応は core サイトにて優先的に起こりやすいと結論される。詳細 は省くが、二つ目の配位子が置き換わったクラスター(n=2) のクロマトグラム(Figure 3(c))についても帰属を行った結 果、主として 2 つの core サイトが置き換わった Au<sub>24</sub>Pd(SC<sub>2</sub>H<sub>4</sub>Ph)<sub>16</sub>(SC<sub>12</sub>H<sub>25</sub>)<sub>2</sub>の異性体で構成されていると帰 属することができた。このことからも、二つ目の配位子も core サイトにて優先的に起こると考えられる。<sup>[3]</sup>

異性体の反応性を検討するため、core サイト型と apex サ イト型の Au<sub>24</sub>Pd(SC<sub>2</sub>H<sub>4</sub>Ph)<sub>17</sub>(SC<sub>12</sub>H<sub>25</sub>)を単離し、それらを別 の容器内でアセトンに溶解させ、得られた生成物の異性体 分布を調べた。Figure 5 に core サイト型 Au<sub>24</sub>Pd(SC<sub>2</sub>H<sub>4</sub>Ph)<sub>17</sub>(SC<sub>12</sub>H<sub>25</sub>)をアセトン中で放置した際のク ロマトグラムを示す。反応時間が経過するにつれ Au24Pd(SC2H4Ph)18とAu24Pd(SC2H4Ph)16(SC12H25)2の強度が増 えていく様子が見て取れる。さらに反応時間が経過すると、 apex サイト型 Au24Pd(SC2H4Ph)17(SC12H25)の強度も徐々に増 えていく様子が見られた。これらの課程はクラスター同士 の反応により説明することができる。まず core サイト型 Au<sub>24</sub>Pd(SC<sub>2</sub>H<sub>4</sub>Ph)<sub>17</sub>(SC<sub>12</sub>H<sub>25</sub>)がクラスター間で配位子交換反 を 起 l  $Au_{24}Pd(SC_2H_4Ph)_{18}$ 応 Σ F Au<sub>24</sub>Pd(SC<sub>2</sub>H<sub>4</sub>Ph)<sub>16</sub>(SC<sub>12</sub>H<sub>25</sub>)<sub>2</sub>が生成する。次に生成した二つ のクラスターが反応し、core サイト型と apex サイト型 Au<sub>24</sub>Pd(SC<sub>2</sub>H<sub>4</sub>Ph)<sub>17</sub>(SC<sub>12</sub>H<sub>25</sub>)が生成すると考えられる(Figure 6)。ここで、クラスター同士の反応で得られた Au<sub>24</sub>Pd(SC<sub>2</sub>H<sub>4</sub>Ph)<sub>16</sub>(SC<sub>12</sub>H<sub>25</sub>)<sub>2</sub>の異性体分布について記述する。 Figure 7 に、チオールとの配位子交換反応で生成した Au<sub>24</sub>Pd(SC<sub>2</sub>H<sub>4</sub>Ph)<sub>16</sub>(SC<sub>12</sub>H<sub>25</sub>)2の異性体分布(Figure 6(a))と core サイト型 Au<sub>24</sub>Pd(SC<sub>2</sub>H<sub>4</sub>Ph)<sub>17</sub>(SC<sub>12</sub>H<sub>25</sub>)同士の反応により 得られた Au<sub>24</sub>Pd(SC<sub>2</sub>H<sub>4</sub>Ph)<sub>16</sub>(SC<sub>12</sub>H<sub>25</sub>)<sub>2</sub>の異性体分布(Figure 6(b))を示す。両者の異性体分布は非常に良く似ており、二 つの core サイトが置き換わった異性体を主として含んでい ることがわかる。 一方、 apex サイト型 Au<sub>24</sub>Pd(SC<sub>2</sub>H<sub>4</sub>Ph)<sub>17</sub>(SC<sub>12</sub>H<sub>25</sub>)が反応して得られた Au<sub>24</sub>Pd(SC<sub>2</sub>H<sub>4</sub>Ph)<sub>16</sub>(SC<sub>12</sub>H<sub>25</sub>)<sub>2</sub>の異性体分布(Figure 6(c))は前 者二つとは大きく異なっていた。詳細な帰属は省くが、 Figure 6(c)の異性体分布は Au<sub>24</sub>Pd(SC<sub>2</sub>H<sub>4</sub>Ph)<sub>16</sub>(SC<sub>12</sub>H<sub>25</sub>)<sub>2</sub>の二



Figure 5. Time dependence of chromatogram of core-type Au<sub>24</sub>Pd(SC<sub>2</sub>H<sub>4</sub>Ph)<sub>17</sub>(SC<sub>12</sub>H<sub>25</sub>) left in acetone.





Figure 7. Chromatograms of region of n = 2 obtained by (a) reaction between Au<sub>24</sub>Pd(SC<sub>2</sub>H<sub>4</sub>Ph)<sub>18</sub> and C<sub>12</sub>H<sub>25</sub>SH, (b) standing of core-type Au<sub>24</sub>Pd(SC<sub>2</sub>H<sub>4</sub>Ph)<sub>17</sub>(SC<sub>12</sub>H<sub>25</sub>) in acetone, (c) standing of apex-type Au<sub>24</sub>Pd(SC<sub>2</sub>H<sub>4</sub>Ph)<sub>17</sub>(SC<sub>12</sub>H<sub>25</sub>) in acetone.

つの導入配位子のうち一つが apex サイト、もう一つが core サイトで置き換わった異性体を主として含んでいると帰属された。このことから、 $Au_{24}Pd(SC_{2}H_{4}Ph)_{16}(SC_{12}H_{25})_{2}$ の異性体分布は、前駆体  $Au_{24}Pd(SC_{2}H_{4}Ph)_{17}(SC_{12}H_{25})$ に依存して変化することが明らかとなった。<sup>[3]</sup>

[1] Niihori, Y.; Matsuzaki, M.; Pradeep, T.; Negishi, Y. J. Am. Chem. Soc. 2013, 135, 4946.

- [2] Niihori, Y.; Matsuzaki, M.; Uchida C.; Negishi, Y. Nanoscale 2014, 6, 7889.
- [3] Niihori, Y.; Kikuchi, Y.; Kato, A.; Negishi, Y. ACS Nano 2015, in Press

### テラヘルツ分光法を用いた

p-ペニシラミナト Cu<sub>14</sub>核クラスター構造変化の解析

(理研<sup>1</sup>, 大阪大院・理<sup>2</sup>, CREST/JST<sup>3</sup>) ○鈴木 晴<sup>1</sup>,大谷 知行<sup>1</sup>,吉成 信人<sup>2</sup>,今野 巧<sup>2,3</sup>

### Structural Changes of <sub>D</sub>-Penicillaminato Cu<sub>14</sub> Clusters Investigated by Terahertz Spectroscopy (RIKEN<sup>1</sup>, Osaka Univ.<sup>2</sup>, CREST/JST<sup>3</sup>) •Hal Suzuki<sup>1</sup>, Chiko Otani<sup>1</sup>, Nobuto Yoshinari<sup>2</sup>, Takumi Konno<sup>2,3</sup>

[序] 錯体クラスター構造やその集積構造の解析には,通常 X 線回折法(XRD)が用いられる. XRD は,原子の周期配列を直接観測するため,長周期構造が形成されている場合には大変有用である. 一方,周期構造をもたないアモルファス状態では XRD は使いづらく,赤外分光法(IR)や核磁気共 鳴法(NMR)が代わりに用いられることが多い.しかし,IR や NMR から得られる構造情報は,官 能基や分子配座といった局所構造に限られるため,クラスター全体の構造などの中間のサイズの 情報をもたらす新しい手法の開発が求められてきた.本研究では,その候補の一つとしてテラへ ルツ(THz)分光法に注目した.

THz 分光法は周波数領域 0.1 – 10 THz (3 – 300 cm<sup>-1</sup>)の分光法であり, 遠赤外分光法としても知られている.近年, THz 波の発生及び検出の技術が劇的に進歩したことを受けて,物性研究の基本 ツールのみならず,イメージングやセンシングのツールとしても注目を集めている.周波数の高い IR 測定(500 – 4000 cm<sup>-1</sup>)では分子内の振動モードが観測されるのに対して,周波数の低い THz

分光測定では分子間の振動モードが観測される.単純 な分子結晶では、分子間振動モードは連成振動となり、 光学フォノンモードとして観測される.このフォノン モードは結晶構造に固有であるため、THz スペクトル から結晶構造の変化を検出することができる.

本研究では、合成時の溶液の pH によって 3 種の異 なるクラスター集積構造(①1 次元ヘリックス、②2 次元シート、③八量体立方)が実現する p-ペニシラ ミナト(p-pen)Cu<sub>14</sub>核クラスター(Fig. 1)について THz 分光測定を行い、クラスター構造および集積構造が THz スペクトルにどのように反映されるかを調べた. また、いずれの集積構造も多くの空隙があり、多数 の水分子が取り込まれていることから、その水分子 の脱離に伴う構造変化を THz 分光測定で調べた.



Fig.1 (a) D-pen Cu<sub>14</sub>核クラスターの構造,
(b) 3 種のクラスター積層構造

[実験] 3 種類の試料は、大阪大学で合成されたものを用いた[1]. 真空乾燥および加熱乾燥(100 °C)させた各試料について粉末 XRD 測定および THz 吸収分光測定を行った. XRD 測定は、 SPring-8 の BL02B2 ビームライン( $\lambda$  = 1.3 Å; 2 $\theta$ = 0–78°)で行った. THz 分光測定は、フーリエ変換 遠赤外分光法(JASCO, FARIS, 1 – 10 THz)を用いて行った.また、加熱乾燥で脱離する水分量を熱重量(TG)測定(Shimadzu DTG-60; dTd $t^{-1} = 5$  °C min<sup>-1</sup>)で調べた.

[結果および考察] Fig. 2に XRD 測定で得られた回折パターンをシミュレーションの結果と並べ て示す. 試料①の回折パターンは,真空乾燥された試料,加熱乾燥された試料のいずれにおいて もブロードなピークを示しており,乾燥によって長周期構造(ヘリックス構造)が崩壊したこと がわかる.一方,試料②および③では,真空乾燥試料についてはシミュレーションと同様の回折 パターンが得られ,長周期構造(シート構造および立方構造)が維持されていることが示された. 加熱乾燥試料では,いずれもピークが著しくブロードになり,長周期構造の崩壊が確認された.

THz 分光測定の結果(Fig. 3)は, XRD 測定の結果と対照的であった. 真空乾燥試料については, ①, ②および③のいずれにおいても複数の吸収ピークが観測され, 3 つのスペクトルはお互いに 類似していた. 加熱試料では, スペクトルのピークはいずれもブロードになった. このことより, THz スペクトルに反映される構造は, クラスターの積層構造(長周期構造)ではなく, クラスタ ー内部の構造であることが示唆された.

TG 測定では, 試料②および③では, 加熱乾燥で脱離する水分子量が, 元素分析から求められた 量と同程度である一方, 試料①については, 加熱によって脱離する水分量の方が著しく小さいこ とが示された.

XRD 測定および THz 分光測定, TG 測定の 3 つの結果を合わせることで以下の結論を得た. 試料①では,真空乾燥により一部の水分子が脱離して,長周期のクラスター積層構造が壊れた. 一方.クラスター内部の構造は残りの水分子によって保持された. 試料②および③では,真空乾燥では水分子は脱離せず,クラスター積層構造は保持された. 加熱乾燥では,一気に大部分の水分子が脱離したため,集積構造とクラスター構造が同時に崩壊した.







Fig. 3 3種の p-pen Cu<sub>14</sub>核クラスターの THz スペクトル

[1] N. Yoshinari, K. Tatsumi, A. Igashira-Kamiyama and T. Konno, Chem. Eur. J., 2010, 16, 14252-14255.

1B06

### 金属アセチリドの爆発性を利用したナノ炭素材料

(日大文理) 〇十代 健, 佐藤 亮宗, 畠山 義清

Nano Carbon Prepared from Explosive Metal Acetylide (Nihon Univ.) Ken Judai, Ryoshu Sato, Yoshikiyo Hatakeyama

#### 【序】

鋼アセチリドや銀アセチリドは爆発性を有する物質として有名である。しかし、ナノ物質へと 結晶を小さくすると、結晶間での熱伝導が遮断され爆発の連鎖反応が進行しにくくなると予想さ れる。ナノ物質として、その性質を利用した炭素材料の開発に取り組んだ。一般的なアモルファ スカーボンの製法は、有機物質を高温で炭化させる方法であり、高温のため炭素はグラファイト 化してしまう。本方法は、アセチリドのもつ本来爆発性の活性な性質を利用し、ナノサイズ化す ることで爆発を抑制し、低温でも炭素と金属への分離反応、つまり、炭化反応を進行させた。低 温での炭化反応は、グラファイト化を極力抑えることができ、真の意味でのアモルファス状炭素 の製法として利用できる。

【実験方法】

銅アセチリドは塩化銅(I)のアンモニア水溶液にア セチレンガスをバブリングすることにより得た。アセ チレンガスの導入を非常にゆっくりと制御すると、銅 アセチリドのナノワイヤーが自己組織的に生成され ることが判っている<sup>[1]</sup>。この銅アセチリドナノワイ ヤーに対して、真空雰囲気下、室温より150℃まで4 時間かけて昇温し、150℃を24時間維持した。銅ア セチリドは爆発性を有するため、この温度でも銅と炭 素への分離反応が進行する。分離・炭化反応後は、濃 硝酸で銅元素を溶かし出し、アモルファス炭素のみと した。

150℃という低温過程のみで得たアモルファス炭素 に対して、532 nm のレーザー光によるラマン分光法 や液体窒素温度における窒素ガスの等温吸脱着測定 などの分析を行った。

【結果と考察】

Fig.1は、炭素材料のラマンスペクトルである。比 較のためグラファイトのラマンスペクトル Fig.1(a) と市販の活性炭 (Darco G-60)のスペクトル Fig.1(b) とともに低温処理だけで生成した本研究のアモルフ ァス炭素のスペクトル Fig.1(c)を示している。ラマ ン分光法は炭素材料の評価によく利用され、グラファ



Fig.1 炭素のラマンスペクトル

イト構造では 1600 cm<sup>-1</sup> 近傍に G バンドと帰属されるピークが強く観測される。活性炭など欠陥の 多いグラファイトでは G バンドのピーク幅が広くなるだけでなく、欠陥によりラマン活性が許容 になった 1380 cm<sup>-1</sup>程度の D バンドも観測される。本方法により生成したアモルファス炭素材料で は、市販の活性炭より遥かにラマンピークの幅が広く、G バンドと D バンドが完全に重なって観 測されている。幅広いラマンピークは、炭素の化学環境が非常に様々な状態であることを意味し ており、アモルファス性が高いと考えることができる。銅アセチリドのナノ物質を前駆体とする ことで、低温におけるアモルファス炭素の新しい製法として利用できることを示せた。

本手法では、炭素三重結合をもつ銅 アセチリドを前駆体として炭素材料を 生成したため、グラファイトのような sp<sup>2</sup> 混成軌道をもつ炭素以外に、sp 混 成軌道のポリイン系の物質が生成され ている可能性もある。しかし、ポリイ ン系の炭素材料では2000 cm<sup>-1</sup>付近にラ マンシグナルが強く観測されることが 報告されており、本研究の炭素材料は、 グラファイトがメイン構造であり、ポ リイン系の炭素はほとんど存在しない と考えられる。炭化後の酸処理を空気 中で実施したため、ポリイン系が消失 してしまったのか、当初からグラファ イト系のアモルファス炭素のみが生 成したのかは定かではない。



Fig.2 窒素等温吸脱着曲線

次に液体窒素温度における窒素分子の吸着・脱離実験の結果を Fig.2 に示す。アモルファス炭 素は 100℃で 12 時間真空加熱し、吸着水などを脱離させてから測定している。吸着曲線と脱離曲 線で窒素の吸着量に差が存在するヒステリシスが観測された。この圧力領域におけるヒステリシ スは直径 2~50 nm 程度の細孔であるメソ孔に由来する。本アモルファス炭素生成法は、銅と炭素 への分離反応を経由し、銅成分を酸で洗い流して作成している。150℃で加熱した直後には 2~50 nm 程度の銅ナノ粒子が生成しており、その銅ナノ粒子が流れ出たスペースが細孔として存在する と考えられる。銅アセチリドに置換基を導入すると銅ナノ粒子サイズを制御できることがわかっ ており、本方法では、ナノ粒子を鋳型として細孔のサイズ分布を制御できる可能性がある。

Fig. 2 の窒素吸脱着曲線より、Brunauer-Emmett-Teller (BET)の式より比表面積を算出したとこ ろマイクロ細孔の面積は、540 m<sup>2</sup>/g 程度と計算できた。比表面積の異常に広い活性炭には及ばな いものの、賦活処理などを全く行っていなくても比表面積の広い炭素材料が作成できた。この比 表面積を構成するマイクロ細孔と 2~50 nm 程度のメソ細孔を兼ね合わせ、金属ナノ粒子を細孔に 担持すれば、触媒担持材料として大いに期待できる。

[1] K.Judai, J. Nishijo, N. Nishi *Adv. Mater.* **2006**, 18, 2842-2846.

### 1**B**07

フェムト秒レーザーフィラメントによる気相 C<sub>2</sub>H<sub>4</sub>からの微粒子生成

(名大院理) 〇松田晃孝, 林貴大, 菱川明栄

Microparticle formation induced by femtosecond laser filamentation in gaseous  $C_2H_4$ 

(Nagoya Univ.) oAkitaka Matsuda, Takahiro Hayashi, Akiyoshi Hishikawa

【序】近年のレーザー技術の発展に伴い分子内のクーロン場に匹敵する電場強度を持つレー ザー場の発生が可能となった。このような強レーザー場にさらされた分子は核間ポテンシャ ル曲面が変形され,構造変形を伴いながら多重イオン化を経てクーロン爆発を起こすことが 知られている。こうした気相単分子解離反応についてはこれまで数多くの研究が行われてき た一方で,多体反応に関する研究はまだ限定的で緒に就いたばかりである[1,2]。近年我々は, 強レーザー場としてレーザーフィラメントを用いた気相 C<sub>2</sub>H<sub>4</sub>の 2 分子反応に取り組み, 微粒 子が生成されることを見出した。また,レーザーフィラメントの可視発光スペクトルの観測 を行うことで,強レーザー場において生成された解離フラグメントと親分子との衝突により 微粒子生成が生成されていることが示唆された[3]。本研究では,会合反応メカニズムの詳細 を明らかにするために,様々なレーザー強度において生成された微粒子のラマン分光計測を 行ったのでこれについて報告する。

【実験】チタンサファイアレーザー再生増幅器(50 fs, 800 nm, 1 kHz)からの出力を焦点距離 f=750 mm のレンズを用いて気相 C<sub>2</sub>H<sub>4</sub> (1 atm)で満たされたガスセル内に集光させることでレ ーザーフィラメントを発生させた。ガスセル内に導入するレーザー光の出力は反射型中性濃 度フィルターを用いて段階的に変化させた。レーザー照射開始 8 時間後に生成された微粒子 を回収し,波長 532 nm の連続光をラマン励起光として用いて顕微ラマン分光測定を行った。

【結果】レーザー出力 0.64 W においてガスセル内から回収された微粒子の顕微鏡写真を図 1 に示す。様々な形状を持つ粒径数マイクロメートル程度の無色透明の微粒子が生成されたこ とが確認できる。これらの微粒子から得られたラマンスペクトルを図 2 に示す。1600 cm<sup>-1</sup> に ピークを持つ幅の広いスペクトルは、生成物として予想されたポリエチレン(LDPE)とは大き く異なるが、アモルファスカーボンにおいて観測される幅の広いスペクトルと良い一致を示 し、無色透明であることを考え合わせることで微粒子が水素化アモルファスカーボンである ことが示唆された[4]。一方で、入射レーザー光の強度を 1.36 W へと増加させると無色の微粒 子に加えて、レーザー集光点近傍に黄色の微粒子が生成された。黄色の微粒子から得られた ラマンスペクトルは、無色の微粒子と比較しておよそ 50 cm<sup>-1</sup>程度低波数側へのピークシフト が観測された。アモルファスカーボンにおけるピークの低波数シフトは sp<sup>2</sup>/sp<sup>3</sup> 結合比の増大 に対応することから[5]、レーザー強度の増加に伴って微粒子内の sp<sup>2</sup> 結合含有量が増加した ことを示している。これらのことから、弱いレーザー強度においては解離フラグメントと水 素を多く含む親分子の衝突により微粒子の生成が進む一方で、強いレーザー強度においては 解離反応、特に CH 結合の切断が促進され、解離フラグメント同士の衝突により微粒子の生 成が進行することが示唆された。



図1 レーザーフィラメントにおいて生成された微粒子の顕微鏡写真



図2 レーザー強度 0.64 および 1.36 W において生成された微粒子のラマンスペクトル。

### 【参考文献】

- [1] A. du Plessis et al., J. Chem. Phys. 135 (2011) 204303.
- [2] S. L. Shumlas et al., Mater. Chem. Phys. 156 (2012) 47.
- [3] 松田ら, 4A018, 第8回分子科学討論会.
- [4] A. C. Ferrari et al., Phys. Rev. B 64 (2001) 75414.
- [5] A. C. Ferrari et al., Phys. Rev. B 61 (2000) 14095.

### 偏光顕微動的光散乱法による

# 濃厚カーボンナノチューブ分散液の凝集構造の観測

(東大院・理<sup>1</sup>, 産総研<sup>2</sup>, 東大物性研<sup>3</sup>) 〇廣井卓思<sup>1</sup>、 阿多誠介<sup>2</sup>、 柴山充弘<sup>3</sup>

## Aggregation state of concentrated carbon nanotube dispersion observed by polarized dynamic light scattering microscope

(The Univ. of Tokyo<sup>1</sup>, AIST<sup>2</sup>, ISSP<sup>3</sup>) Takashi Hiroi<sup>1</sup>, Seisuke Ata<sup>2</sup>, Mitsuhiro Shibayama<sup>3</sup>

#### 【研究の目的】

高分子溶液やコロイド溶液の粒径分布測定法として広く知られている動的光散乱 法(DLS)は、その簡便さから非常に多くの場面で用いられている手法である。しか し、この手法は多重散乱や吸収の影響を大きく受けるため、白濁した溶液や吸収の強 い溶液については希釈して測定する必要があった。これは、濃厚状態の分散液の状態 変化を直接観測できないということを意味しており、基礎科学の観点からも応用利用 の観点からも問題となっていた。この問題を解決する手法の一つとして、近年我々は 共焦点顕微鏡と動的光散乱を組み合わせた装置を開発し、牛乳や墨汁等を原液で測定 できることを報告した[1]。この装置の応用例として、カーボンナノチューブ(CNT) の濃厚溶液について分散状態に濃度依存性があることを示し、加えて濃厚状態で回転 運動の拘束が存在することを偏光測定により明らかにした[2]ので、報告する。



図1. 代表的な CNT の時間相関関数・粒径分布関数の濃度依存性の測定結果

【実験】

代表的な CNT (Nanocyl, HiPCO, CoMoCAT, VGCF-X, SG)について、遠心分離により分 散していない凝集体を取り除い た分散液を様々な濃度で用意し、 顕微動的光散乱装置で測定した。 DLS で得られる物理量は散乱光 強度の時間相関関数であり、粒径 が小さいほどその緩和が早くな る。これを逆ラプラス変換するこ とで、粒径分布関数を得る。

また、非常に高いアスペクト比 (分散前は約 300)で知られる SG (super-growth CNT) につい ては、VV 散乱と VH 散乱とを区 別して測定し、時間相関関数に表れ る変化を観測した。



上図: 0.001 wt%溶液を通常の DLS 装置で測定
 下図: 0.1 wt%溶液を顕微 DLS 装置で測定
 左がポリスチレンビーズ(PS)・右が CNT(SG)
 実線が VV 散乱・点線が VH 散乱



【結果・考察】

図1に、代表的なCNT分散液の 時間相関関数の濃度依存性を示した。 HiPCO は濃度に依らず粒径分布が

図 3. CNT 分散液の分散状態の濃度依存性

ほぼ一定であるのに対し、CoMoCATでは1wt%を境に粒径が大きく成長していることが分かる。この違いは、CNTの長さに由来していると考えられ、長いCNTでのみ高濃度での粒径の肥大が観測された。

図2には、時間相関関数の偏光依存性を示した。等方的なポリスチレンビーズでは 濃度に依らず VV・VH で同じ時間での緩和が観測されたが、異方的な SG では低濃 度でのみ VV と VH とでの緩和時間の差が観測された。この差は CNT の回転運動に よることが知られており[3]、今回の実験結果は高濃度領域の CNT で回転運動が制限 されていることを示唆している。

これらの実験結果を踏まえて、CNT 分散液の分散状態の濃度依存性についてまと める。低濃度では CNT が自由に回転・並進運動を行えるが、濃度が上がるにつれて 回転運動が拘束され、さらに濃度が上がると CNT 同士が凝集して肥大化する(図3)。

[1] T. Hiroi and M. Shibayama, Opt. Express, 21, 20260 (2013).

[2] T. Hiroi et al., Submitted.

[3] A. M. Shetty et al., J. Phys. Chem. C, 113, 7129 (2009).

### 3次元ナノ多孔質グラフェンを用いた高効率エネルギー創生

### (東北大WPI-AIMR<sup>1</sup>, JST-CREST<sup>2</sup>) ○伊藤 良一<sup>1</sup>,H.-J. Qiu<sup>1</sup>,藤田 武志<sup>1</sup>,陳 明偉<sup>1,2</sup>

【序】持続可能な社会の実現に向けて、エネルギー利用の高効率化を行いエネルギー問題解決への試 みが盛んに行われている。その一つの方針として、安価で費用対効果の高く、かつ、金属を使用しないグ ラフェン材料の開発がある。グラフェンは安価で電気伝導性、高強度、化学安定性、高熱伝導性、高耐 熱性、透過性が強いため、グラフェンを用いた研究は学術面だけにとどまらず環境保全や経済の観点か らも大きな注目を集めている。しかしながら、現状、研究成果は学術的な範囲を出ていない。世界中で研 究が盛んに行われているグラフェンにも関わらず実用化までこぎつけている例はほとんどなく、実用化に 向けた道のりは長い。考えられる理由としてはグラフェンは「2次元シート」であり「化学安定性が高い」とい う点が挙げられる。これらはグラフェンの利点であるが、別の視点で見ると、2 次元シート形状ゆえに多孔 質構造がなく内部への分子やイオンの出し入れが円滑に行えないために化学反応を試行する上での構 造的問題を抱えていることであり、また、化学安定性が高いが故に化学活性がなく種々の化学反応を起 こすことが出来ないということでもある。これはつまり、グラフェンにはまだ基礎研究が必要で、重要なサイ エンスが残されているということを意味する。このような背景から、2次元シートであるグラフェンに多孔質 構造と化学活性を同時に持たせようと様々な試みが行われている。近年、3 次元構造を持つ炭素材料開 発が盛んに行われているが、それらの物質は結晶構造に乏しく、不連続体(粉状)のため電気が流れにく い(内部抵抗が上がる)という欠点があり、エネルギー損失が発生している。本研究は電気が良く通り、か つ、化学活性を有する3次元構造を有するグラフェンを用いてエネルギーの高効率利用を目指す。

【実験】化学気相蒸着法を用いてナノ多孔質ニッケルの表面に窒素や硫黄が化学ドープグラフェンを成 長させることによって、ナノ多孔質ニッケルの幾何学構造を維持した窒素硫黄化学ドープ3次元ナノ多孔 質グラフェンを作成した。弱酸を用いてニッケルを溶解させることによって化学ドープされた3次元ナノ多 孔質グラフェンシート単体を得た。構造評価にはラマン分光光度計、走査透過電子顕微鏡(STEM)、走 査型電子顕微鏡(SEM)、X光電子分光分析(XPS)、表面積測定装置を用い、電気化学測定を用いてエ ネルギーデバイスとしての評価を行った。

【結果と考察】図1はナノ多孔質ニッケルの表面に3次元ナノ多孔質グラフェンが成長させた後、ニッケル を溶かして得た3次元グラフェンのSEM像である。スポンジ状の入り組んだひも状構造体が確認でき、 また、100-300 nm程度の多孔質構造を持つことが明らかとなった。この3次元ナノ多孔質グラフェンを高

解像度電子顕微鏡観察したところ、 図 2(a)のようなひも状構造体が観察 された。また、その電子線回折像か ら格子方向がランダムに向いている、 つまり、曲率を持ったチューブ形状 をしているため様々な方向にグラフ エン面が向いていることが確認され た。このひも状構造を拡大した高解



図1 化学ドープ3次元ナノ多孔質グラフェンの SEM 像. (a)窒素硫黄ドープ 3 次元ナノ多孔質グラフェンと(b)硫黄ドープ3次元ナノ多孔質ナノ多孔質グ ラフェン.

像度電子顕微鏡像を図 2(b)に示す。6 員環の一部が欠落していることから化学ドープ由来の欠陥がある のではないかということが直接観察によって示唆された。サブナノスケールでその場元素マッピングした像 を図 2(c)に示す。多孔質構造を有した炭素上に、窒素と硫黄が均一に分散していることがわかる。また、 XPS で同定した結果によると、窒素が 2.5 at.%、硫黄が 1 at.%程度ドープされていることが確認できた。そ れらの結合状態は、グラファイト構造を持った窒素やピリジン型窒素と炭素と硫黄が結合した状態が交じり 合っており、複雑な構造を取っていることが示唆された。

次に、こられを電極として用いてその酸素還元能力と水素発生能力を評価した。図 3(a)は窒素ドープした3次元ナノ多孔質ドープグラフェンは最小0.08 Vの反応開始電圧を持ち、8.2 mA/cm<sup>-2</sup>の電流密度をほぼ7日間保つことが明らかとなった。表面積で規格化した場合、プラチナ電極や現行の2次元窒素ドープグラフェンに比べて少し高い程度である。しかし、他のグラフェン素材は多孔質構造を持たないため、体積で規格化すると、図1のようなグラフェン内部に空間が十二分にあるナノ多孔質グラフェンはより大きな値を示すことが期待される。次に、水素発生反応(酸性水電解)の実験を行った結果を図3(b)に示す。金属を使用せず窒素と硫黄元素をドープした3次元ナノ多孔質グラフェンはそのドーピング種が1種から2種に増えるにつれて、また、ドーピングの量が増えるにつれて水素を発生させるために必要な電圧が減少し、最終的に白金代替金属であるニッケルと同等の性能を持つことが明らかとなった。今回開発に成功した硫黄をドープした3次元ナノ多孔質グラフェンでは硫黄周りにある欠陥構造が化学反応の基点となり水素発生反応を促進したと考えられる。

本講演では、物質の出し入れが円滑に行える空隙と化学活性を同時に持った3次元ナノ多孔質グラフ エンについて詳細な検討を行った結果について報告する。



() - ....

#### 参考文献

1) Yoshikazu Ito et al., Adv. Mater. 26, 4145 (2014).

2) Yoshikazu Ito et al., Angew. Chem. Int. Ed., 54, 2131 (2015).

図 3 化学ドープ3次元ナノ多孔質グラフェン の電気化学特性の SEM 像. (a)酸素還元反応 と(b)水素発生反応. G炭素のみ、N 窒素、S 硫 黄、NS 窒素硫黄.数字は作成温度を示す.

1B10

### X-Mn-Water (X=OH, OCaH) と電子-プロトン受容体系における 水の光分解の初期段階の電荷分離の電子動力学的メカニズム

### (東大院総合) 山本憲太郎、高塚和夫

A Mechanism of Charge Separation in the Initial-Stage Dynamics of Photo-Induced Water Splitting in X-Mn-Water (X=OH, OCaH) and Electron-proton Acceptors; An Electron Wavepacket Study

(Tokyo Univ.) Kentaro Yamamoto, Kazuo Takatuka

【序】太陽電池の研究において、電荷の分離と再結合を理解することは重要である。植物の光合成系では、多くのプロセスが電荷分離に関与するが、最終的には、photosystem II (PSII)内の Mn<sub>4</sub>CaO<sub>5</sub> クラスターを触媒 として、水を光酸化することにより必要な電子とプロトンを取り出す。

$$2H_2O \to 4H^+ + 4e^- + O_2$$
 (1)

PSII から着想を得て、多くの人工光合成系が提案されてきた。その中で、Mn を含む系は、安定でかつ効率的 な水の酸化のためだけではなく、PSII 内の Mn クラスターの進化の過程を知るためにも、特によく研究され てきた。[1] このように Mn クラスターが水の光分解の触媒となることは広く知られているが、その分子レベ ルのメカニズムはまだ明らかではない。

本発表では、Mn と水を含む系において、反応式(1)の最初の段階の、基礎的な電荷分離メカニズムを提案 する。このメカニズムでは、光励起状態における OH 結合の切断に伴って、電子とプロトンがそれぞれ別々の 経路を通って別々の場所に到達することにより、電荷分離が誘起される。その様子を、電子の実時間の非断熱 動力学を計算することにより示す。[2]

【理論】非断熱動電子力学を半古典 Ehrenfest 法 (SET) によって計算する。[3] SET では、電子は原子核の経路上で時間発展する量子波束、原子核は平均力によって駆動される古典粒子とみなされる。R、r、t をそれぞれ原子核、電子、時間の座標とする。電子波束を  $\Psi(\mathbf{R},\mathbf{r},t) = \sum_{I} C_{I}(t)\Phi_{I}(\mathbf{r};\mathbf{R}(t))$  と展開すると、その運動方程式は  $i\hbar \frac{dC_{I}}{dt} = \sum_{J} \left(H_{IJ}^{(el)} - i\hbar \sum_{k} \dot{R}_{k} X_{IJ}^{k} - \frac{\hbar^{2}}{2} \sum_{k} Y_{IJ}^{k}\right) C_{J}$  となる。原子核は、波束で平均された力  $F_{k} = \sum_{IJ} C_{I}^{*} \langle \Phi_{I} | \frac{\partial H^{(el)}}{\partial R_{k}} | \Phi_{J} \rangle C_{J}$  を受けて運動する。ここで、 $H^{(el)}$  は電子の Hamiltonian、 $X_{IJ}^{k}$  および  $Y_{IJ}^{k}$  は、1 次および 2 次の微分結合項である。



図1 (a) モデル系の構造と(b) 一次元に写影したポテンシャル曲線。



図 2 経路に沿った (a)  $H^T$  上の atomic charge、(b)  $H^T$  上の不対電子数、そして (c) 不対電子密度の時間変化。

【応用】Mn、水分子、そして電子-プロトン受容体 A を含む最小限のモデルのひとつとして、X-Mn-OH<sub>2</sub>···A を考える。ここで、X=OH または OCaH、A=*N*-methylformamidine (Schiff 塩基) である (図 1(a))。A が 別の Schiff 塩基 (guanidine、imidazole) や、ammonia cluster の場合でも同様のメカニズムが見られる。以 下に示す解析から、次式で表される光励起状態反応が得られる。

$$X-Mn-OH_2\cdots A + h\nu \to X-Mn-OH\cdots HA^{\star}.$$
(2)

ここで「・・・」と「\*」は、それぞれ水素結合と励起状態を示す。すなわち、光励起によって水の OH 結合のうちのひとつが切れて A 側に移動し、HA\* (電荷分離が誘起された励起状態)を得る。

電子動力学を走らせる前に、それに関連する一次元座標上で静的な解析をした。全体を安定構造に固定して、 プロトン移動に関与する H 原子 (H<sup>T</sup> とする)を、O-N 間で直線的に動かして得られたポテンシャル曲線を図 1(b) に示す (図 1(a) の四角で囲まれる領域参照)。光励起が可能な状態のうち、エネルギー昇順に下から 2 つ を太線で示す (S<sub>3</sub>、S<sub>4</sub>)。これらの励起状態では、OH 結合が長くなる方がエネルギー的に有利である。

励起状態の全自由度の非断熱電子動力学を、SET によって計算した。初期の座標、運動量は基底状態の零点 振動の軌跡からサンプリングし、光励起が可能な状態の下から2番目に垂直励起されて生成した。この条件で 変化が起こるのは、上述の一次元座標軸付近である。OH 結合距離 R<sub>OH</sub> は 1.0 Å 付近で何度か伸び縮みした 後、1.6 Å になった、すなわち、OH 結合が切れて NH 結合ができた。20 個のサンプルの全てにおいて同様 だったので、以下では典型的な1本を用いて、電子とプロトンのメカニズムを述べる。

この励起状態のメカニズムが基底状態のそれと大きく異なるのは、電子の運動である。 $H^T$ 上の電荷は +0.6 (図 2(a)) で、不対電子の数はほぼ 0 (図 2(b)) であった。この  $H^T$  の移動の仕方は、基底状態のそれとほぼ同 じであった。一方電子励起によって生じた不対電子は、図 2(c) に示すように、 $H^T$ 移動前は、X-Mn-OH 上 にほぼ局在しているが、移動後は、不対電子の一部が A の Rydberg-like 状態に移動した。これにより、電荷 分離が誘起された。この一連の反応の時間スケールは 10 fs 程度である。プロトンを迂回するような経路で不 対電子が移動することが、この機構の特徴である。基底状態では、プロトン移動はあっても、このような電子 移動はない。以上より、式 (2) に示すような反応式が得られた。

Mn を含む人工光合成系では、Ca がよくドープされる。本発表では、その電子動力学的な効果についても議論する。

#### 参考文献

- [1] G. Elmaci, C. E. Frey, P. Kurz, and B. Zumreoglu-Karan, Inorg. Chem. 54, 2734 (2015).
- [2] K. Yamamoto and K. Takatsuka, ChemPhysChem , DOI: 10.1002/cphc.201500416 (2015).
- [3] T. Yonehara, K. Hanasaki, and K. Takatsuka, Chem. Rev. 112, 499 (2012).