## アークプラズマ蒸着法を用いた金属ナノ粒子担持 配位高分子の作製

(九大 WPI-I2CNER<sup>1</sup>, JST-CREST<sup>2</sup>, 九大理<sup>3</sup>, 理研 RSC<sup>4</sup>) ○貞清 正彰<sup>1,2</sup>, 吉丸 翔太郎<sup>3</sup>, 笠井 秀隆<sup>2,4</sup>, 加藤 健一<sup>2,4</sup>, 高田 昌樹<sup>4</sup>, 山内 美穂<sup>1,2,3</sup>

## Preparation of metal nanoparticles supported on metal–organic frameworks through arc plasma deposition

(WPI-I2CNER, Kyushu Univ.<sup>1</sup>; JST-CREST<sup>2</sup>; Fac. Sci., Kyushu Univ.<sup>3</sup>; RIKEN SPring-8 Center<sup>4</sup>) OMasaaki Sadakiyo<sup>1,2</sup>, Shotaro Yoshimaru<sup>3</sup>, Hidetaka Kasai<sup>2,4</sup>, Kenichi Kato<sup>2,4</sup>, Masaki Takata<sup>4</sup>, Miho Yamauchi<sup>1,2,3</sup>

【序論】高い比表面積と構造の多様性を有する配位高分子は、触媒担体として優れた特性を 示すと期待され、近年、溶液中での化学還元等により金属ナノ粒子を担持した多様な配位高 分子の作製が報告されている。我々は、金属ナノ粒子担持配位高分子を大量かつ簡便に作製 する新たな手法として、アークプラズマ蒸着(APD)法に着目する。本研究では、APD 法を用 いて様々な配位高分子への種々の金属(Ru, Pd, Pt)粒子の担持を試み、配位高分子および担持金 属による複合体構造の変化について系統的な検討を行った。

【実験】約2~5gの配位高分子(ZIF-8,<sup>1</sup> MIL-101,<sup>2</sup> MOF-74<sup>3</sup>)粉末を真空下で攪拌しながら、各種金属ターゲット(Ru, Pd, Pt)から数万回のアークプラズマ照射を行った。得られた試料を用いて透過型電子顕微鏡(TEM)観察、走査透過型電子顕微鏡(STEM)観察、STEM-EDS分析、粉末X線回折(XRPD)測定、および吸着等温線測定を行い、作製した複合体の構造を調べた。



【結果と考察】図1に各種金属がZIF-8に担持された試料(M/ZIF-8; M = Ru (2.9 wt%), Pd (1.8

図 1. (左) Ru/ZIF-8, (中央) Pd/ZIF-8, (右) Pt/ZIF-8の TEM または STEM 像および粒径分散.

wt%), Pt (2.4 wt%))の TEM 像を示す。アークプラズマ 照射により直径 2 nm 程度(1.9 ± 0.5 nm (Ru), 2.3 ± 0.4 nm (Pt), 2.4 ± 0.6 nm (Pd))の粒子状の金属が ZIF-8 結晶上に均一に分散して存在することがわかった。図 2に Ru/ZIF-8の STEM-EDS マッピング像を示す。測定 の結果、担持された Ruは、Znを含む錯体である ZIF-8 の結晶上に広く分布しているが、そのEDS 強度分布(図 2 下) は、ZIF-8 の結晶の形状を反映した Zn-K の分布 とは全く異なることが分かった。このことから、Ru ナ ノ粒子は ZIF-8 の結晶内部に均一に存在するのではな く、結晶外部に担持されていることが示唆された。 XRPD 測定の結果(図3)、全ての試料において、アー クプラズマ照射後も ZIF-8 の骨格構造が保持されてい ることが分かった。さらに、77Kにおける窒素吸着等 温線測定の結果(図4)、アークプラズマ照射前のZIF-8 とほぼ同等の窒素吸着量を示したことから、照射後も 担体の細孔構造が保持されていることがわかった。ま た、他の担体である MIL-101 および MOF-74 に約3 wt% のRuを担持した試料においても、ZIF-8を用いた場合 と同様に、約2 nmのRuナノ粒子が MOF 結晶上に担 持されることがわかった。以上より、APD 法により金



図 2. (上) Ru/ZIF-8 の STEM-EDS マップピング像(緑: Ru-K,赤: Zn-K)および (下) 上図矢印方向 の EDS 強度分布.

属種やMOFの種類によらず、ほぼ同一の粒径および分散性をもつ金属ナノ粒子担持配位高分子が作製されることが明らかとなった。

(参考文献) (1) O. M. Yaghi, et al. *PNAS* **2006**, *103*, 10186. (2) G. Ferey et. al. *Science* **2005**, *309*, 2040. (3) O. M. Yaghi, et al. *J. Am. Chem. Soc.* **2005**, *127*, 1504.



## イミダゾリウム系イオン液体中でのアルミニウム系ナノ粒子の生成 (日大・文理)〇北村 剣、畠山 義清、十代 健

Nanoparticle production for aluminum element in imidazolium ion liquid (College of humanities and Sciences, Nihon Univ.) OKen Kitamura, Yoshikiyo Hatakeyama, Ken Judai

【序】ナノ粒子の性質は、同素材のバルクのものとは大きく異なるため高い関心を寄せられており、 広く研究されている。それらナノ粒子の生成法の物理的手法のひとつとして、レーザーアブレーショ ン法がある。一般的なレーザーアブレーションは真空中・気相中で行われ、液体合成では得られない 物質が作成されてきた<sup>[1]</sup>。しかし、液体中でアブレーションを行うと、生成した金属が液体内に捕獲さ れ生成物の回収が容易であるというメリットがある。今回、レーザーアブレーション法を液体中に適 用することで化学的手法では得られない物質の液体中での作成を試みた。

金属クラスターにおいて 13 量体は正二十面体を示し、幾何構造的に安定であるとされる。特にアル ミニウム(Al)13 量体の負イオンは価電子数がマジックナンバーである 40 となるため、通常速やかに酸 化されてしまう Al 元素でも安定なナノ粒子が得られるのではないかと期待されている。そこで具体的 な目標として Al13 量体負イオンを据え、Al の液体中でのアブレーションを試みた。

【実験】液体中でのレーザーアブレーションにおいて、溶媒としてイオン液体を用いた。これは Al ナ ノ粒子を分散させる際に、中性以外にカチオン種やアニオン種も容易に分散できるのではないかと期 待したためである。また、イオン液体の特殊性からアブレーション場の空気と水の残留量を大幅に低 減できる特徴もある。前処理として、ナスフラスコ中の Al 板とイオン液体 2000 µl に対してロータリ ーポンプで吸引しながら 80 ℃で一晩加熱した。真空中でも蒸気圧の低いイオン液体であるからこそ、 このように水分や空気を十分に除去することが可能となる。イオン液体はイミダゾリウム系カチオン の 1-ブチル・3・メチルイミダゾリウムテトラフルオロボラート[C<sub>8</sub>H<sub>15</sub>N<sub>2</sub>+BF<sub>4</sub>-] (BMIM-BF<sub>4</sub>)を用いて いる。

前処理後、自然放冷したイオン液体中の Al 板に対して Q-switched-YAG レーザー光(532 nm, 6~7

ns)を 30 cm の焦点距離のレンズで集光し、90, 10, 1 分間と1秒間の各時間 10 Hz, 20~30 mJ のエネルギ ーで照射してアブレーションを行った。

レーザー生成物の紫外可視吸収スペクトルを測定 するため、グローブボックス内でフタ付き石英セル などに移し、分光光度計で測定を行った。また、生 成物の安定性を検証するため、空気中に曝露させた サンプルや H<sub>2</sub>O を加えたサンプルに対しても同様 の測定を行った。

【結果と考察】Fig.1 に示すように、生成物の紫外可 視吸収分光測定の結果では 290 nm と 330 nm 付近



の紫外領域に2つの吸収ピークを示した。

このうち 330 nm 付近のピークについては、ア ークプラズマ法による高密度な Al 蒸気をイオン 液体中へ蒸着している研究でも同様のピークが 観測されている。そのサンプルの小角 X 線散乱 の実験からナノ粒子の密度を求めたところ、Al 酸化物である可能性が高い<sup>[2]</sup>。しかし、今回のレ ーザーアブレーション法では、330 nm 付近以外 に 290 nm 付近にも新たにピークが観測された。

続いて、レーザーアブレーション時間を変化さ せて生成したサンプルの紫外可視吸収スペクト ルの結果を Fig.2 に示す。アブレーション時間に より 330 nm と 290 nm の 2 つのピーク強度比が 変化している。アークプラズマ法の結果とレーザ ーアブレーションの結果が異なったように、2 つ のピークは単一の成分からの吸収では説明でき ず、別々の物質が生成されていることが分かる。

通常、アブレーション時間が短いほど金属量も それに比して少なくなり、小さなナノ粒子が得ら れる。その逆に、アブレーション時間が長くなれ ば得られるナノ粒子も大きいものとなる。今回の 場合、アブレーション時間を長くするほど 330 nm 付近の吸収強度が高まっており、330 nm の ピーク成分が比較的大きなナノ粒子からの吸収



であり、290 nm のピークは小さなナノ粒子からの吸収であると予想される。金属酸化物のナノ粒子な ど単一成分でサイズ分布が 2 つの極大を示すことは考えにくく、小さなナノ粒子と大きなナノ粒子で は化学的組成が異なるのではないかと考えられる。つまり、290 nm のピークは金属酸化物ではない小 さな Al 系のナノ粒子であり、目標生成物である Al13 量体負イオンなどが生成されているとすれば、 うまく説明できる。

[1] SCIENCE VOL.256 (April 24, 1992) P.515

B. C. Guo, S. Wei, J. Purnell, S. Buzza, A. W. Castleman, Jr.

Metallo-Carbohedrenes[M<sub>8</sub>C<sub>12</sub> + (M = V, Zr, Hf, abd Ti]: A Class of Stable Molecular Cluster Ions (1992)

- [2] 第5回イオン液体討論会 (October 28-29th, 2014)
- Y, Hatakeyama<sup>1</sup>. K, Judai. Y<sup>1</sup>, Agawa. H<sup>2</sup>, Tanaka<sup>2</sup>. K, Nishikawa<sup>3</sup>.

<sup>1</sup>Nihon University, <sup>2</sup>ULVAC-RIKO Inc., <sup>3</sup>Chiba University

Synthesis of Metal Nanoparticles in Ionic Liquids by Arc Plasma Deposition Method

## 真空蒸着法による不飽和脂肪酸中での金ナノ粒子の合成

Synthesis of Gold Nanoparticles in

Unsaturated Fatty Acids by Vapor Deposition Method

(京大院工) 〇藤田朗人、松本雄介、竹内光明、龍頭啓充、高岡義寛

(Kyoto University)

## Akito Fujita, Yusuke Matsumoto, Mitsuaki Takeuchi, Hiromichi Ryuto, Gikan H. Takaoka Email: fujita.akito.27v@st.kyoto-u.ac.jp

【はじめに】近年、金ナノ粒子をクリーンかつ簡便に合成する手法として、蒸気圧の低い有機溶 媒にスパッタ蒸着を行う手法が注目されている[1]。この手法では溶媒分子がナノ粒子に配位する ため、余剰な分散剤を排除することができる。しかし、液体表面での成長過程の有無や、溶媒分 子と金ナノ粒子の相互作用など、合成メカニズムや安定化メカニズムにおいて未だ未解明な部分 が多く残っている[2,3]。これはプラズマ自身の物理的複雑さや、プラズマと有機溶媒の相互作用 が影響していると考えられる。そこで、本研究では飛来粒子のエネルギーがスパッタ蒸着より低 く、蒸着の物理がより単純な真空蒸着を利用する。本研究では飛来粒子のエネルギーが異なる上 記2種類の方法を比較することにより、金ナノ粒子の物理的合成手法の統一的な理解を目標とす る。なお、安定化剤として一般的に用いられており、蒸気圧も低い不飽和脂肪酸を有機溶媒とし て選定した。

【実験】オレイン酸 1.0ml を直径 36mm のシャーレに汲み置き、6×10<sup>-6</sup>Torr の真空中で金を 188Å 蒸着することで 0.04wt%の試料を作製した。作製した試料は蒸着してから一晩置いたのちにスク リュー管に移している。蒸着レートの異なる条件で蒸着を行い、粒径分布の変化を小角 X 線散乱 (SAXS, リガク NANO-Viewer)と透過型電子顕微鏡(TEM, JEOL JEM-2200FS)を用いて測定した。

【結果・考察】図1にオレイン酸に蒸着レート2.6Å/s で作成したサンプルの蒸着直後の写真と、 1日経過した後の写真を示す。液体表面には黒い凝集物がみられ、液体部分は透明・無着色であっ た。凝集物は時間経過とともに肉眼では確認できなくなっていき、液体は徐々に赤褐色に変化し た。このことから、蒸着直後の状態では金原子の大部分は表面に凝集物として存在しており、時 間経過とともに液中に拡散したことが推測される。このため、液体表面上の凝集物の存在から表 面での成長過程が存在すると考えられる。また、時間経過とともに液中へ拡散するという現象が、



図1 (a)蒸着直後と(b)蒸着から1日経過してからのサンプルの様子

スパッタ蒸着でのナノ粒子合成では一切報告さ れていない。スパッタ蒸着ではプラズマによりス パッタされた原子は真空蒸着で放出される原子 より非常に大きな運動エネルギーを持っている ため、このエネルギー差により表面滞在の有無 や、表面に存在する時間スケールが大きく異な り、蒸着直後の様子に差異をもたらしたと考えら れる。

図2及び図3に蒸着レートに対するSAXSプロ ファイルデータ及びそのフィッティングから求 めた粒径分布をそれぞれ示す。フィッティングは 解析ソフトNANO-Solver(リガク)を利用し、ナノ 粒子を球状と仮定して解析を行った。イオン液体 に対して行った同様の実験[4]とは異なり、蒸着レ ートと粒径の間にほとんど相関は見られず、約 4nm前後のナノ粒子が得られた。また、図4にオ レイン酸に蒸着レート2.6Å/sで作成したサンプル のTEM像中の粒子250個以上のサイズを計測し た粒径分布を示す。TEM像から数えた粒径分布と SAXSの結果とよく一致している。

蒸着レートが増大すると、飛来粒子のエネルギ ー増加やフィラメントからの輻射熱の増加のた め、粒径が大きくなる傾向が期待される。しかし、 実際には蒸着レートと粒径の相関は見られなか った。したがって、金ナノ粒子と配位子であるオ レイン酸との相互作用による表面自由エネルギ ーによる成長が、熱運動による成長より支配的で あると考えられる。

発表では同じく不飽和脂肪酸であるオレイン 酸及びリノール酸との比較や、本合成手法での合 成・安定化メカニズムに関して議論する。



図2 オレイン酸中ナノ粒子の SAXS プロファイルデータ



図3 オレイン酸中ナノ粒子の粒径分布



図 4 TEM 像により得られた粒径分布 と SAXS の比較

【参考文献】

[1] T. Torimito, K. Okazaki, K. Hirahara, N. Tanaka and S. Kuwabata, Appl. Phys. Lett. 89 (2006) 243117.

[2] E. Vanecht, K. Binnemans, J. W. Seo, L. Stappers and J. Fransaer *Phys. Chem. Chem. Phys.* **13** (2011) 13565.

[3] Y. Hatakeyama, K. Onishi and K. Nishikawa RSC Advances 1 (2011) 1815.

[4] 松本雄介、竹内光明、龍頭啓充、高岡義寛 2015 年春季 第 62 回 応用物理学会春季学術講演 会 12p-A20-6

## 酸化物クラスターと貴金属クラスター異種接合体の電子物性 (北大院理,京大 ESICB) 〇岩佐豪,武次徹也

# Electronic properties of a hetero-assembly of oxide and noble-metal nanoclusters

(Hokkaido Univ., Kyoto Univ. ESICB) OTakeshi Iwasa, Tetsuya Taketsugu

【序】金属原子クラスターは、バルクとは異なる性質を示し反応性や電気・磁気・光特性は サイズや構造、あるいは組成に依存した多様性を示すことから様々な応用に向けた材料とし て期待される。通常これらのクラスターは気相中で合成されるが、材料利用のためには何ら かの基板表面に蒸着する必要がある。その際の幾何・電子物性の変化から新たな性質が発現 することが期待される。例えば以前に我々は超原子と呼ばれる原子様の物性を示す異種原子 内包シリコンクラスターやアルミニウムクラスターから構成された異種接合体において、p-n 接合などの半導体デバイスへの応用の可能性を示した[1.2]。他方、特に触媒の分野において は酸化物基板に担持された金属微粒子やクラスターの触媒活性が興味を持たれており、理論 計算の側面からはその触媒反応機構の解明から新たな触媒として有望な材料の探索まで幅広 い研究が行われている。今回は、基板表面としてよく用いられる酸化物のナノクラスターと 貴金属ナノクラスターの異種接合体モデルの電子物性を超原子という観点も含めて調べた結 果と共に、応用の可能性について報告する。

【計算】酸化物クラ スター、金属クラス ター、およびその異 種接合体を RI-BP86/ def-SV(P)の計算レベ ルで、TURBOMOLE 7.0 を用いて計算し た。これらのクラス ターの電気陰性度を 中性、カチオン、ア ニオンのそれぞれの 安定構造エネルギー から見積もった断熱 イオン化エネルギー と電子親和力の平均 として計算した。



【結果と考察】図 1

に酸化物クラスターとして Ti<sub>6</sub>O<sub>8</sub>、金属クラスターとして Cu, Cu<sub>4</sub>, Cu<sub>7</sub>, Cu<sub>13</sub>の安定構造と電

クラスターの電荷(Q)。

気陰性度および Cu クラスターの電荷 を示す。Cu4, Cu7, Cu13 はそれぞれ 4s4p 軌道から構成される S,P,D...の対 称性を持った超原子軌道を持ち、 HOMO と LUMO は Cu<sub>4</sub> と Cu<sub>7</sub> では P に帰属でき、Cu13ではDに帰属できる。 電気陰性度は Cu4 が最も大きいが、 Ti<sub>6</sub>O<sub>8</sub>と接合した時の電荷は最も大き な正電荷を持つため、これらの異種接 合の電荷移動は超原子的な観点からは 予測不能と考えられる。それは、Cuク ラスターの電子状態は 4s4p 軌道から 構成されるSやP型の価電子であるが、 一方の Ti<sub>6</sub>O<sub>8</sub> ではこのような超原子と しての描像が適さないためと考えられ る。以前、シリコンクラスターは超原 子的な軌道を持つが、価電子帯の軌道 は中心の金属原子が支配するため異種 接合体の電荷分布はクラスターの電気 陰性度ではなく、中心金属の電気陰性 度によって電荷分布が説明された。同 様に、今回の異種接合の電荷分布は Cu とОの電気陰性度による記述が適して おり、Cu<sub>4-13</sub>と Ti<sub>6</sub>O<sub>8</sub> 接合に見られる Cu-O 結合では Cu が 0.5 程度の正電荷



図 2. Cun-Ti<sub>6</sub>O<sub>8</sub>, n = (a) 1, (b) 4, (c) 7, (d) 13 の状態密 度。エネルギーは E<sub>F</sub>を基準にとり、赤、緑、青はそ れぞれ Ti<sub>6</sub>O<sub>8</sub>、Cu(sp)、Cu(d)軌道の寄与を表す。

を持ち O が-1 に近い負電荷を帯びる。このような分極の強い結合箇所においては高い触媒活性が期待できると考えられる。

次に各接合体の状態密度を図 2 に示す。HOMO-LUMO の中間地点を E<sub>F</sub> とし、軌道エネル ギーの値は E<sub>F</sub>を基準にした。Cu クラスターの場合は HOMO-LUMO 近傍に Cu の電子状態 が見られる。Cu の d 電子は Cu<sub>7</sub>の場合に最も HOMO に近くなっていることがわかる。d 電 子バンドの中心は触媒活性と相関があること[3]から、例えば今回の例では Cu<sub>7</sub>の場合に最も 水素の解離吸着が起こりやすいことが期待される。当日はより詳細な解析とともに他の酸化 物や貴金属の組み合わせについても報告する。

T. Iwasa and A. Nakajima, J. Phys. Chem. C 116, 14071 (2012). [2] T. Iwasa and A. Nakajima, J. Phys. Chem. C, 117, 21551 (2013). [3] P. Hirunsit, K. Shimizu, R. Fukuda, S. Namuangruk, Y. Morikawa, and M. Ehara, J. Phys. Chem. C. 118, 7996 (2014).

## 2P085 N-Ta2O5に Ru 錯体を連結した CO2 還元光触媒の電子構造に関する理論的研究

(豊田中研,ACT-C)〇白井 聡一・佐藤 俊介・森川 健志・旭 良司

## Theoretical study on the electronic structure of the CO<sub>2</sub> reduction photocatalyst utilizing a ruthenium complex linked to N-Ta<sub>2</sub>O<sub>5</sub>.

(TCRDL, ACT-C) OSoichi Shirai, Sato Shunsuke, Takeshi Morikawa and Ryoji Asahi

shirai[at]mosk.tytlabs.co.jp(送信時は[at]を@に変更)

【緒言】太陽光を利用し、二酸化炭素 CO<sub>2</sub>と水から有機物を合成する人工光合成は、エネルギー問題と地 球温暖化を同時に解決しうる技術として注目されている。最近、電圧印加等の外部バイアスを一切必要とし ない人工光合成系が初めて構築された[1](Figure 1)。この系では、半導体表面に金属錯体を連結した新し い型の CO<sub>2</sub>還元光触媒が用いられている。その代表的な例が、窒素 Nドープ酸化タンタル N-Ta<sub>2</sub>O<sub>5</sub>に Ru 錯体を連結した光触媒である[2]。この光触媒では、N-Ta<sub>2</sub>O<sub>5</sub>の光吸収により伝導帯(conduction band, CB)に 励起した電子が、表面に連結された Ru 錯体に移動し、錯体上で CO<sub>2</sub>還元反応が起こるとされている[2][3]。 この電子移動が起こるためには、半導体の CB 下端(CB Minimum, CBM)が錯体の LUMO より高い準位を とる必要があると考えられる。一方、Ta<sub>2</sub>O<sub>5</sub>の CBM は、連結される Ru 錯体の LUMO より低い。このことから、 Ta<sub>2</sub>O<sub>5</sub>の CBM が Nドープにより Ru 錯体の LUMO より上に押し上げられていると考えることができ、それを 示唆する実験結果も得られている[2]。しかしながら、Ta<sub>2</sub>O<sub>5</sub> の N ドープを進めた系と捉えることのできる TaON や Ta<sub>3</sub>N<sub>5</sub>の CBM は Ta<sub>2</sub>O<sub>5</sub>とほぼ変わらないことが知られている[4]。これらの一見矛盾する実験結果 が得られる原因として、Nドープによる CBM 上昇が、バルク(固体内部)ではなく、表面構造の変化によって 局所的に生じている可能性が挙げられる。そこで本研究では、CBM 上昇の機構解明の一環として、Ta<sub>2</sub>O<sub>5</sub> およびその表面構造を変化させたクラスター(Figure 2)の計算を行い、電子状態への影響を解析する。





**Figure 1.** Z-scheme system for CO<sub>2</sub> conversion to formic acid.

【計算の詳細】まず、Ta:O=2:5 の量論を満たし、かつ 未結合手(ダングリングボンド)の無い Ta<sub>16</sub>O<sub>40</sub> (Figure 2(a))を構築し、計算を行った。Nドー プはアンモニア NH<sub>3</sub>を含む気流中で Ta<sub>2</sub>O<sub>5</sub>を 高温処理することにより 行なわれる。そこで、Figure 3 の反応が Ta<sub>2</sub>O<sub>5</sub>の表面で 起こると仮定し、その影響を、Ta<sub>16</sub>O<sub>40</sub>の2箇所のOを

**Figure 2.** Optimized structures of (a)  $Ta_{16}O_{40}$  and (b)  $Ta_{16}O_{38}(NH)_2$ . NH groups are indicated by arrows.



Figure 3. Assumed mechanism of N-doping.

NHで置換した Ta<sub>16</sub>O<sub>38</sub>(NH)<sub>2</sub> (Figure 2(b))の計算により 解析した。密度汎関数法(DFT)を用い、基底状態の構 造最適化を行い、時間依存 DFT (TDDFT)を用いて励 起エネルギーを計算した。汎関数として DFT では B3LYP, TDDFT では CAM-B3LYP をそれぞれ用いた。 また、基底関数系として LanL2DZ を用いた。表面に連 結される錯体の一種である Ru(dpbpy)(CO)<sub>2</sub>Cl<sub>2</sub>(Figure 4, dpbpy=4,4'-diphosphonate-2,2'-bpyridine)を同様の条 件で計算し、軌道の準位を比較した。全ての計算は Gaussian09 を用いて行った。

【結果および考察】Ta<sub>16</sub>O40および Ta<sub>16</sub>O38(NH),の主な 分子軌道をFigure 5 に示す。Ta<sub>16</sub>O<sub>40</sub>のHOMO, LUMO はそれぞれ O 2p、Ta 5d より成っており、Ta2O5の価電 子帯上端(valence band maximum, VBM) および CBM と同様である(Figure 5(a))。それに対し、 Ta<sub>16</sub>O<sub>38</sub>(NH)2のHOMO, HOMO-1にはN2pが支配的 に寄与しており、O 2p に対応する軌道は HOMO-2 以 下に現れた(Figure 5(b))。DFT による分子軌道の準位 および TDDFT による励起エネルギーの計算結果を Table 1 に示す。Ta<sub>16</sub>O<sub>40</sub> に対し、Ta<sub>16</sub>O<sub>38</sub>(NH)2 では HOMO の上昇により HOMO-LUMO ギャップが縮小 するとともに励起エネルギーの低下が見られる。これら はN-Ta2O5の励起波長がTa2O5より長波長となる実験的 傾向[2][5]に似ている。しかしながら、LUMOの準位に はほぼ変化が無く、いずれも錯体の LUMO(計算値: -3.42 eV)より低い。すなわち、この表面構造の変化で は、実験的に観察されたNドープによるCBM 上昇に 対応する LUMO 準位の上昇は予測されなかった。軌 道準位はNH置換の位置および数によっても変化する と考えられるため、現在その依存性を解析している。ま た、O→NH 置換以外の表面構造についても解析して おり、それらの結果を併せて当日発表する。



**Figure 5.** Molecular orbitals of (a)  $Ta_{16}O_{40}$  and (b)  $Ta_{16}O_{38}(NH)_2$ . NH groups are indicated by arrows in HOMO-2 of  $Ta_{16}O_{38}(NH)_2$ .

Table 1: Molecular orbital	energies and excitation
energies of $Ta_{16}O_{40}$ and $Ta_{16}$	<sub>5</sub> O <sub>38</sub> (NH) <sub>2</sub> in eV.

	Ta <sub>16</sub> O <sub>40</sub>	Ta <sub>16</sub> O <sub>38</sub> (NH) <sub>2</sub>	Ru(dpbpy) (CO) <sub>2</sub> Cl <sub>2</sub>
orbital energy		× /-	
LUMO+1	-3.93	-3.84	
LUMO	-4.02	-3.97	-3.42
HOMO	-8.16	-7.59	-6.18
HOMO-1	-8.20	-7.92	
HOMO-2	-8.29	-8.18	
HOMO-LUMO gap	4.13	3.22	
$S_0-S_1$ excitation energy (calc.)	4.02	2.72	
$S_0$ - $S_1$ excitation energy (exptl.) <sup><i>a</i></sup>	3.87	2.48	

#### 参考文献

[1] Sato, S.; Arai, T.; Morikawa, T.; Uemura, K.; Suzuki, T. M.; Tanaka, H.; Kajino, T. J. Am. Chem. Soc. 2011, 133, 15240.

[2] Sato, S.; Morikawa, T.; Saeki, S.; Kajino, T.; Motohiro, T. Angew. Chem. Int. Ed. 2010, 49, 5101.

[3] Yamanaka, K.; Sato, S.; Iwaki, M.; Kajino, T.; Morikawa, T. J. Phys. Chem. C 2011, 115, 18348.

[4] Chun, W.-J.; Ishikawa, A.; Fujisawa, H.; Takata, T.; Kondo, J. N.; Hara, M.; Kawai, M.; Matsumoto, Y.; Domen, K. J. Phys. Chem. B 2003, 107, 1798.

<sup>*a*</sup> reference [4].

[5] Morikawa, T.; Saeki, S.; Suzuki, T.; Kajino, T.; Motohiro, T. Appl. Phys. Lett. 2010, 96, 142111.

## シクロデキストリン触媒によるラクトン開環重合反応: 開始反応の反応物複合体形成機構

(名大院·情報科学\*, CREST-JST\*\*) ○伊藤祥子\*、高柳昌芳\*,\*\*、長岡正隆\*,\*\*

## Lactone ring-opening reaction catalyzed by cyclodextrin: mechanism of reactant complex formation in initiation reaction

(Graduate School of Information Science, Nagoya University\*, JST-CREST\*\*)

○Shoko Ito\*, Masayoshi Takayanagi\*,\*\*, Masataka Nagaoka\*,\*\*

【序論】 β-シクロデキストリン (β-CD) は7分子のグルコースが環状に連結した分子であり、 ホスト分子として空孔内にゲスト分子を包接することで分子認識能を発揮する。また、エステル 加水分解反応などの触媒として応用にも注目され、代表的な人工酵素モデルとして、盛んに研究 されている。本報告では、β-CD 触媒によるδ-バレロラクトン (δ-VL) の開環重合反応[1-3]に着 目する。この重合反応の開始反応は、β-CD に包接されたδ-VL のカルボニル炭素がβ-CD グルコ ースの C2 位水酸基 (OH 基) から求核攻撃されることで生じる。δ-VL カルボニル基の赤外吸収 スペクトルはβ-CD に包接されることによりレッドシフトする[3]ことから、β-CD OH 基との水素 結合による活性化が想定されており、開始反応には水素結合形成による活性化と求核攻撃が同時 に必要と考えられている。しかし、その微視的反応機構は未だ明らかにされていない。

そこで本研究では、開環重合反応の開始反応に注目し、 $\delta$ -VL 溶媒に $\beta$ -CD 1 分子を溶解させた モデル系において、分子動力学(MD)シミュレーションを実行し、 $\beta$ -CD1 分子が関与する一分子  $\beta$ -CD 反応機構の解析を行った。また、複数の CD 分子が開始反応に関与している複分子 $\beta$ -CD 反 応機構の可能性を考慮して、 $\delta$ -VL 溶媒中に $\beta$ -CD 12 分子を配置したモデル系においても解析を 行った。これらのモデル系の解析から、 $\delta$ -VL 開環重合反応の開始反応における反応物複合体形成 機構について原子レベルから考察を行った。

【計算方法】 β-CD 1 分子または 12 分子の周りに約 150 分子のδ-VL を三次元周期境界条件の 下で任意に配置し、β-CD 1 分子系およびβ-CD 12 分子系の初期構造を生成した。β-CD には GLYCAM 力場を、δ-VL には汎用 AMBER 力場 (GAFF)を用いた。MD シミュレーションには AMBER12 プログラムを用い、開環重合反応の実験条件(圧力 1 atm、温度 373 K 一定)を仮定し て計算実行した。まず CD 構造を拘束したまま平衡化 MD 計算 10 ナノ秒 (ns)を実行することで δ-VL の平衡分布を生成した。そしてβ-CD 1 分子系では 100 ns、β-CD 12 分子系では 50 ns の平衡 MD 計算を 0.5 ピコ秒 (ps)毎にスナップショットを保存しつつ実行した。この平衡化および平衡 MD 計算を異なる初期速度、座標からβ-CD 1 分子系では 3 回、β-CD 12 分子系では 4 回繰り返す ことで、合計 300 ns あるいは 200 ns の平衡 MD トラジェクトリ (600,000 および 400,000 スナッ プショット)を得た。解析における水素結合形成の定義は、β-CD OH 基の水素原子とδ-VL のカ ルボニル酸素原子間の距離が 1.8 Å 以下、かつ O-H-O 原子間角度が 150°以上とした。

【結果と考察】 373 K におけるβ-CD 1 分子系の MD トラジェクトリから、β-CD がδ-VL1 分子 を安定に包接することを確認した上で、"標準的"反応機構(β-CD δ-VL 間水素結合形成および OH 基による求核攻撃)を満たす反応物複合体構造の探索を行った。しかしながら、これら条件を

満たす反応物複合体構造は 300 ns の 600,000 スナップ ショット中に存在しなかった。そこで被包接δ-VL に対 してβ-CD δ-VL間水素結合形成頻度および密度汎関数 法による基準振動解析を実行したところ、水素結合形 成頻度は 2% 程度と低いものの、実験で測定されてい るδ-VL のレッドシフトが確認され、被包接δ-VL が水 素結合形成無しで活性化されている可能性が示され た。この結果を受け、水素結合を考慮せず、被包接δ-VL が求核攻撃を受けている構造を探索したところ、図1 に示す反応物複合体構造が得られた。この結果は、一 分子β-CD 反応機構では水素結合無しに活性化された 被包接δ-VL への求核攻撃により開環重合反応の開始 反応が起こり得ることを示している。

図1の構造において求核攻撃を行うグルコースは空 孔内側に向けて大きく傾いて歪んでいる。1分子 $\beta$ -CD 反応機構において水素結合形成と求核攻撃が両立しな かった原因として、 $\beta$ -CDの空孔中心に包接されている  $\delta$ -VLに $\beta$ -CDが水素結合を形成、あるいは求核攻撃を 行うには、グルコースのこのような大きな歪みが必要 であり、複数のグルコースが同時に歪むことが困難で あるためと推定できる。この困難は複数の $\beta$ -CDを考慮 する複分子 $\beta$ -CD反応機構では解消できる可能性があ ると考え、12分子の $\beta$ -CDを含んだモデル系の MD 計 算を実行し、複数 $\beta$ -CDを考慮して反応物複合体探索を 行った。その結果、被包接 $\delta$ -VLが包接 $\beta$ -CDと水素結 合を形成し、隣接する $\beta$ -CDから求核攻撃を受ける反応



図1 β-CD1分子系の反応物複合体構造



図2 β-CD2分子による反応物複合体構造

物複合体構造が存在することが判明した(図2上)。逆に、隣接するβ-CD が水素結合を形成し、 包接β-CD が求核攻撃を行う反応物複合体構造も存在した(図2下)。これらの反応物複合体構造 の存在は、複分子β-CD 反応機構では、一分子β-CD 反応機構において困難であった水素結合形成 と求核攻撃の両立が可能であることを示している。

以上の解析から、一分子β-CD 反応機構の場合は、包接により活性化されたδ-VL がβ-CD から 求核攻撃を受けるとする反応機構の可能性を示した。また、複分子β-CD 反応機構の場合は、実験 から想定される通りに、δ-VL が水素結合形成により活性化され、β-CD から求核攻撃を受ける機 構が可能であることを示した。本講演では、各反応機構の他の反応物複合体構造も含めた、反応 物複合体形成機構についてのより詳細な議論を行う。

### 【参考文献】

[1] Harada A. et al. *Acc. Chem. Res.*, **2008**, *41*, 1143–1152. [2] Takashima Y. et al. *J. Am. Chem. Soc.* **2004**, *126*, 13588–13589. [3] Osaki M. et al. *Macromolecules* **2007**, *40*, 3154–3158.

相互作用解析によるハロゲン結合をベースとした共結晶生成過程の理解 (九大院・エ<sup>1</sup>, 九大院・総理<sup>2</sup>, JST CREST<sup>3</sup>) 〇松原 賢<sup>1</sup>,水上 渉<sup>2</sup>,青木 百合子<sup>2,3</sup>

Insights on the formation of halogen bonding cocrystal using *ab initio* interaction analysis (Dept. Eng. Kyushu Univ.<sup>1</sup>, Dept. Sci. & Eng. Kyushu Univ.<sup>2</sup>, JST CREST<sup>3</sup>) °Ken Matsubara<sup>1</sup>, Wataru Mizukami<sup>2</sup>, Yuriko Aoki<sup>2,3</sup>

【緒言】近年創薬などの分野で共結晶が注目をあつめている。複数成分からなる結晶をつくること で溶解度など諸処の物性を改善することが可能となるためである。他方、共結晶の生成過程に関す る分子論的な理解はまだ進んでいるとは言い難い。

そこで我々は共結晶の生成過程を分子論的立場か ら明らかにすることを目指した研究を進めている。 本研究では右図に挙げたチオモルホリン (TMO) と テトラフルオロ 1,4-ジョードベンゼン (TFDIB) からな る系に着目した。断片的ではあるものの、この TMO と TFDIB の共結晶は分子レベルで機械化学的合 成法による生成過程が捉えられており[1]、共結晶生 成を研究する上でのモデル系として適している。さ らに、この系では TMO の窒素ないし硫黄と TFDIB のヨウ素の間に異なるハロゲン結合が生じる ことにも特徴がある。この系においては N-I 間と S-I 間のハロゲン結合の安定性や指向性のバランス が、結晶生成過程のみならず、結晶構造自体を支 配していると考えられる。本研究では第一原理計 算を用いて TMO と TFDIB 間に働く相互作用の 詳細な解析をおこなうことともに、そのモデル化(力 場作成)に取り組んでいる。



図1a) TMO と TFDIB の共結晶の結晶構造 b) この共結晶は機械化学的合成法 (e.g. Milling)によって作られる。本系は S-I と N-I 間のハロゲン結合によって繋がった 1 次元分 子鎖が束なった構造をしている。

【計算法】TMOと TFDIB の間の2種のハロゲン結合の強さを DLPNO-CCSD(T) を用いて見積も った。構造は RI-MP2 で求めた安定構造を用いた。 基底関数は def2-aug-TZVPP と def2-TZVP -P (フッ素には def2-aug-TZVPP を使用)をそれぞれ用いた。 また、相互作用解析には主に SAPTO を用いた。 SAPTO の計算は ECP を用いない全電子計算であり、ヨウ素の相対論効果を 考慮するために X2C ハミルトニアンを適用した。 基底関数には Neese らによる DKH ハミルトニ アンに対して最適化された SVP を使用し、aug-cc-pVDZ の diffuse 関数を追加した。 また、二量 体についての2次元の Potenial Energy Surface と、1次元方向繋がった多量体の計算には密度汎 関数法 (DFT) を用いた。 汎関数には ωB97XD を使用した。 Post-Hartree-Fock 法の計算には ORCA 3.0.2, SAPTO には PSI4, DFT 計算には Gaussian09 をそれぞれ用いた。

【結果】二量体については S-I および N-I ハロゲン結合の強さはそれぞれ 5.8 kcal/mol, 8.4 kcal/mol となった。多量体に対する DFT 計算からはハロゲン結合の強さは二量体の場合と比較して 0.1 ~ 0.6 kcal/mol 程度の幅で変動することがわかった。この結果は二量体での解析結果やそれを元にした作成したモデルが多量体にもそのまま適用できる可能性が高いことを示唆している。次に下の図2に DFT を用いた2次元ポテンシャル面と SAPTO による角度方向の変化に対する相互作用解析の結果を示す。2次元ポテンシャル面からはハロゲン結合特有の強い方向依存性が確認された。また、従来からの研究によって示唆されているように本系におけるハロゲン結合の角度依存性も Exchange Repulsion が支配的要因であることが見て取れる[2]。現在、一連の結果を元にして本系に対する AMOEBA Force Field [3,4] などの分極可能力場を作成している。作成した力場の詳細と Elongation 法を用いた大規模第一原理計算との比較などについては当日報告する予定である。



図2(左)ωB97XD/6-31G\*(6-31+G\* for F, cc-pVDZ for I) レベルで計算した N-I ハロゲン結合のポテ ンシャル面と(右) SAPT0 による角度方向の相互作用解析

#### 【参考文献】

- [1] D. Cinči, T. Friščić and W. Jones, J. Am. Chem. Soc. 130, 7524 (2008)
- [2] AJ..Stones, "The theory of intermolecular forces", Oxford University Press (2013)
- [3] J.W. Ponder et al., J. Phys. Chem. B 114, 2549 (2010)
- [4] X. Mu et al., J. Phys. Chem. B 118, 6456 (2014)

 Photoactive yellow protein の水素結合に関する理論的研究

 (京大院・理)〇田村 康一、林 重彦

Theoretical study on the hydrogen bond of photoactive yellow protein (Grad. Sch. Sci., Kyoto Univ.) OKoichi Tamura, Shigehiko Hayashi

Halorhodospira halophila の photoactive yellow protein (PYP)は 125 残基の水 に可溶な光受容蛋白質であり、H. halophila の負の光走性に関与していると考え られている。

PYP のクロモフォアは *p*-coumaric acid であり、チオエステル結合によって Cys69 の側鎖と共有結合を形成している。共鳴ラマン分光によると、暗状態に おいてクロモフォアは脱プロトン化して phenolate anion として存在している。 暗状態の X 線結晶構造によると、phenolic oxygen は近傍の Tyr42、Glu46、Thr50 と Arg52 と共に水素結合ネットワークを形成している。

青色光を吸収することで、PYP の光サイクルが駆動される。室温における大 雑把な描像は以下のようになる。暗状態(pG)において青色光を吸収した PYP はナノ秒のオーダーで red-shifted 中間体(pR)に遷移する。このときクロモフ ォアの骨格が歪む。次にマイクロ秒からミリ秒のオーダーで最も長寿命な blue-shifted 中間体(pB)に遷移する。pB はミリ秒から秒のオーダーで pG へ 戻る。pR から pB へ遷移する折に、Glu46 からクロモフォアにプロトンが移動 すると考えられている。

PYP の光サイクルの性質は蛋白質周囲の環境の影響を受ける。pB 形成には、 蛋白質全体の大規模な構造変化が伴うと幾つかの水溶液中の実験は示唆してい る。一方で、時間分解 X 線結晶学が解いた、PYP の結晶中の構造変化はクロモ フォア周辺に限られている。さらに、PYP の周囲の水分子が、pB 形成時の構造 変化の大きさや光サイクル中間体の寿命に影響を与えることを示唆する実験も 存在する。

本研究では、周囲の水分子が PYP の物理化学的性質に与える影響を分子シミ ュレーションによって調べた。まず、従来の QM/MM 法によって、周囲の水分 子が Glu46 とクロモフォアの間のプロトン移動の energetics に与える影響を調 べた。Glu46 とクロモフォアの間の水素結合は、低障壁水素結合(low-barrier hydrogen bond, LBHB)であることが、結晶に対する中性子散乱実験により示唆 されている[1]。同実験は、Arg52 が脱プロトン化していることも示唆している。 我々は周囲の水分子の有無と Arg52 のプロトン化状態を変更したモデルを複数 調べ、これらの影響が無視できないことを明らかにした。

さらに、我々は水溶液中における蛋白質内の水分子の挙動を調べた。水溶液 中の蛋白質は、結晶中とは異なり複数の conformational substates の間を遷移す ると考えられる。従って、蛋白質の構造変化に伴う、蛋白質内の水分子の再配 置の可能性を調べなければならない。そのために、QM/MM RWFE-SCF 法[2]に よって、蛋白質と周囲の水分子の熱揺らぎと、これに結合した活性部位の電子 状態変化を調べた。その結果、我々は2つの異なる conformational substates を 発見した。一方は、X 線結晶構造のように蛋白質内部の水分子が排除された状態 であった。もう一方では、bulk の水分子が蛋白質内部の活性部位にまで到達し、 Glu46 とクロモフォアの間の水素結合の性質を変化させていた(図1)。 詳細は当日報告する。



図 1. 蛋白質(黄色)の内部に水分子が浸入する。

## References

[1] Yamaguchi, et al. PNAS 2009, 106, 440-444.

[2] Kosugi, T. and Hayashi, S. J. Chem. Theory Comput. 2012, 8, 322-334.

大規模原子分子系に向けた効率的 Elongation 法の展開と応用

(九大院総理工<sup>1</sup>, JST-CREST<sup>2</sup>) ○青木百合子<sup>1,2</sup> Liu Kai<sup>1</sup>, 水上 渉<sup>1</sup>, 折本 裕一<sup>1</sup>

Development of Elongation method and its applications toward gigantic systems (Kyushu Univ.<sup>1</sup>, JST-CREST<sup>2</sup>) OYuriko Aoki<sup>1, 2</sup>, Liu Kai<sup>1</sup>, Wataru Mizukami<sup>1</sup>, Yuuichi Orimoto<sup>1</sup>

【序】飛躍的な発展を遂げた量子化学計算であるが、未だ生体高分子や固体などの巨大系に対し ての高精度かつ高速計算は依然として困難である。現在までに我々は、局在化と相互作用を繰り 返しながら高分子の重合反応を計算機上で実現することにより、効率的に電子状態を合成するた めの新規な方法を開発してきた。近年、一次元系を仮定したこの Elongation (ELG)法[1]を、超高 精度で二次元・三次元系に適用可能となるように発展させ[2,3]、高速かつ厳密にバルク系の電子 状態をも計算できる 3D-Elongation (3D-ELG)法に展開しているので、その一部を紹介する。

【方法】ELG 法では、図1に示すように高分子重合を模倣して小さな高分子の電子状態計算から 出発するが、その正準軌道(CMO)の形を特定の領域に局在化するように変換し、領域局在化分子 軌道(RLMO)を作成することが基本にある。出発となる高分子に対して、新しい反応分子(Attacking monomer)が近づいてきたときを想定して、高分子側の軌道について、反応分子から遠く離れた部 分に局在化した Frozen RLMO と反応分子と直接相互作用する Active RLMO に分ける。次に Active RLMO のみを Attacking monomer と相互作用させる。言い換えれば、Active RLMO と反応分子の CMO のみを基底とした固有値問題を解き、反応に関与しない Frozen RLMO は計算に含めない。ただし、

この Frozen RLMO をはずす操作により計算精度が落ちてしまっては意味がないため、相互作用に 関わる軌道は全て Active RLMO に含まれる必要がある。よって、Active RLMO における Frozen 領 域(図1における A 領域)における自己重なり積分の大きさが、予め設定した閾値以上をもつ軌 道は全て Active RLMO と定義するように自動制御していることから、非局在化系に対しても精度 を保った計算が可能となる。また、Active RLMO の A 領域における自己重なりがほぼゼロになる

と、その部分の基底関数を計算から外す
 A0-cutoffを開始する(図1 Step3 A<sub>1</sub>部分)た
 め、オーダーN計算が可能となる。

実際の生体高分子や高分子材料においては、 高分子間や溶媒との相互作用で大きく分極し たり、三次元的に絡み合ったりしているため、 本手法の汎用性をさらに広げる必要がある。そ こで、三次元の材料設計も見据えて、いかなる 高分子にも本手法の有利性が発揮できるよう 様々な改良を行っている。また、金属を含む系 や分子結晶にも適用となるよう相対論効果や 電子相関効果の導入も手がけている。

## **RLMOs in Elongation method**





【結果】特に生体系においては、溶媒中での解離 やカウンターイオンの影響により分極している ケースが多く、電荷を有する系やTwitterイオン を成している系に対しても高精度かつ高速に適 用可能にする必要がある。そこで、反応分子の電 荷を生成系の場所に置いた状態(intermediate electrostatic field (IEF))の下でSCF 計算を 行う手法を導入した [4]。電荷の計算の仕方にお いて 5 種類(図 2 中の A, H, M, N, V)を適用し、



図2 GLUALA proteinの IEF 法によるエネルギー誤差

全エネルギーにおける従来法との誤差が改善されることが確認された(図2)。

一方、三次元系用 3D-ELG 法が、一次元系用 1D-ELG 法と異なる点は、Active RLMO を含む反応 末端が Frozen 領域に接近した場合に、一旦凍結された Frozen RLMO を再 Active 化し、相互作用 に関わる全ての軌道を固有値問題に含めるところにある。必要とする Active RLMO 数が増えるた めに計算時間は増えるが、伸長過程を通して増え続けることはない。計算時間の内訳はむしろ、 Active 化した軌道を再度各領域に Re-frozen させるルーチンにあることが分かる(図3左)。

そこで、これまで反応分子との相互作用毎にA領域側にあるセグメントを順次 Frozen させてい た領域局在化法を、解凍した全ての領域に対して一度に各領域に局在化させる手法に置き換えた ところ、従来の 3D-ELG 法に比べて計算時間の大幅な改善が見られた。比較的大きなタンパク質 (3EQS)に適用し、Active RLMO 数の増大に伴う反応部 SCF 後の局在化に要する付加的な時間を含 めても、全体として半分程度の計算時間の短縮が確認できている(図3右)[5]。





現在の ELG 法の開発状況を表1に示す。Post-HF レベル計算の 0(N)化が重要であるが、LMP2、CI(S)法は導入済みで、CASSCF, TDDFT 等についても手がけている。 開殻系 ELG はある程度完成に近く、3D-ELG-OPT 法、遷移状態探索法、相対論効果導入は開発中である。

[1] A. Imamura, Y. Aoki, K. Maekawa, J. Chem. Phys., 95 (1991)
5419. [2] Y. Aoki, F. L. Gu, Phys. Chem. Chem. Phys., 14 (2012)
7640. [3]K. Liu, L. Peng, F. L. Gu, and Y. Aoki, Chem. Phys. Lett.,
560 (2013) 66. [4] K. Liu, J. Korchowiec, and Y. Aoki,
ChemPhysChem, 16, 7 (2015) 1551. [5] K. Liu, Y. Yan, F. L. Gu,
and Y. Aoki, Chem. Phys. Lett., 565 (2013) 143.

Elongation	status
------------	--------

1D			2D, 3D	Applications	
HF	DFT	HF	DFT	Polymers	
FF	UHF	FF	PCM	Proteins	
OPT	ROHF		-1 ·	DNA	
CI(S)	Vib.		B	Nanotube	
LMP2	PCM		AT	Polyphyrins	
CASSCF	MD	the state	SEL	Molecular	
TDDFT	Band		Yee	stacking	
TDHF		Disquition der	No. ANT.	Nano-systems	

表1 ELG 法の開発状況

### Janus kinase 阻害剤の選択性に関する理論的研究

(安田女子大・薬<sup>1</sup>, 筑波大院・数理<sup>2</sup>)
 ○下堂 靖代<sup>1</sup>, 杉本 祥子<sup>1</sup>, 山口 俊和<sup>1</sup>, 守橋 健二<sup>2</sup>

Theoretical study on selectivity of Janus kinase inhibitor (Faculty of Pharmacy, Yasuda Women's University<sup>1</sup>, Graduate School of Pure and Applied Sciences, University of Tsukuba<sup>2</sup>) •Yasuyo Shimodo<sup>1</sup>, Shoko Sugimoto<sup>1</sup>, Toshikazu Yamaguchi<sup>1</sup>, Kenji Morihashi<sup>2</sup>

【序】

プロテインチロシンキナーゼの一種である Janus キナーゼ(JAK) ファミリーは、4つのタイ プ(JAK1, JAK2, JAK3, TYK2) に分類され、それぞれ免疫や造血に関与するサイトカインお よび増殖因子のシグナル伝達に関わる. JAK 阻害薬は、これらの ATP 結合部位に作用し、自己 免疫疾患や骨髄増殖性腫瘍などに適応される.現在、国内では Tofacitinib (TFT) が関節リウマ チの治療薬として、Ruxolitinib (RXT) が骨髄線維症の治療薬として承認されている(図 1).

効果的で副作用の少ないJAK 阻害薬の改良・開発においては、疾患の治療標的となるタイプへ 高い選択性を持たせることが求められるため、JAK 阻害薬の各タイプへの結合性について理解す ることは重要である.本研究では、TFT および RXT について各タイプとの結合エネルギーと in vitro 試験における阻害効果との相関性を再現する計算科学的手法を確立し、これらの相互作用基 盤の解明に取り組む.

【計算】

JAK3 と TFT 複合体の三次元構造(PDBID: 3LXK)を基に, JAK1 (H869~L1152), JAK2 (T842~I1126), JAK3 (T815~L1098)を SWISS-MODEL サーバーによりホモロジーモデリ ングし, TFT および RXT との複合体モデルをそれぞれ構築した.ここで RXT については, JAK

ファミリーとの複合体構造が未知であるため, がん原性遺伝子チロシンプロテインキナーゼ c-Src との複合体構造(PDBID: 4U5J)を参 考に,先でホモロジーモデリングした各 JAK タイプとの複合体モデルも構築した.また, RXTのpKaは11.8および4.3であることから, 体内では一価のイオン型で存在する割合が最 も高いため,3位の窒素をプロトン化したイオ ン型(RXT+1)との複合体モデルも考慮した.





Tofacitinib (TFT) Ruxolitinib (RXT) 図 1: JAK 阻害薬

これらモデル構造の歪みを取り除くため、分子力学(MM)法によるエネルギー最小化計算を行った後、フラグメント分子軌道(FMO)法による電子状態計算を行った.ここで、RXTのシアノ基の炭素原子は、c-Srcとの複合体中で sp<sup>2</sup>性を持つことから、この炭素原子を sp<sup>2</sup>として生成した力場も用いて MM 計算を行った.MM 計算には AMBER11、FMO 計算には ABINIT-MP を用いた.

【結果と考察】

表1は、各JAK タイプとTFT について、JAK を構成するアミノ酸残基とTFT 間に相当する フラグメント間相互作用エネルギー $\Delta E_{IJ}$ から算出された結合エネルギーを示したものである. JAK ファミリーとTFT 複合体における親和力は、JAK3>JAK1>JAK2 の順に強く、これは *in vitro* 試験で得られている IC<sub>50</sub> (50%阻害濃度:阻害薬が標的タンパク質の半数を阻害するのに必 要な濃度)と相関するものであった.

ー方、表 2 には、3LXK および 4U5J を参照して構築した各 JAK タイプと RXT<sup>+1</sup>について、 JAK を構成するアミノ酸残基と RXT<sup>+1</sup>間に相当する  $\Delta$  E<sub>IJ</sub> から算出された結合エネルギーを示し た.ここでは、3LXK 参照モデルの全エネルギーに対する 4U5J 参照モデルの相対エネルギーも 示した.JAK ファミリーと RXT<sup>+1</sup>について、*in vitro* 試験で得られている IC<sub>50</sub> 値から予測される 親和力は JAK2 ≒ JAK1 >> JAK3 であるが、本計算では JAK1 > JAK3 > JAK2 の順に強く、 RXT<sup>+1</sup>の JAK2 への選択性は示されなかった.いずれの参照モデルにおいても同様の傾向であっ た.このため、各 JAK タイプと RXT および RXT<sup>+1</sup>の複合体モデルについては再検討している. 現在のところ、ドッキングシミュレーションにより予測された複合体構造について分子動力学計 算を実行し、JAK3 においては RXT および RXT<sup>+1</sup> ともに ATP 結合部位を外れるのに対し、JAK1 および JAK2 における RXT との結合エネルギーはそれぞれ-125.7 kJ mol<sup>-1</sup>、-123.4 kJ mol<sup>-1</sup> と同 等の親和性を示す結果を得ている.

参照構造		JAK1	JAK2	JAK3
3LXK	$\Delta \: \mathrm{E_{bind}}$	-170.8	-157.6	-175.9
Exptl	$IC_{50}$ ( nmol $L^{-1}$ )	3.2	4.1	1.6

表 1: FMO HF/6-31G(d)計算による JAK ファミリーと TFT の結合エネルギー Δ Ebind (kJ mol<sup>-1</sup>)

表 2: FMO HF/6-31G(d)計算による JAK ファミリーと RXT<sup>+1</sup>の結合エネルギーΔ E<sub>bind</sub> (kJ mol<sup>-1</sup>)

参照構造		JAK1	JAK2	JAK3
3LXK	$\Delta  E_{ ext{bind}}$	-213.1	-99.2	-164.3
	$\Delta~{ m E_{rel}}$	0.0	0.0	0.0
4U5J	$\Delta\mathrm{E_{bind}}$	-288.4	-130.9	-177.4
	$\Delta ~ \mathrm{E_{rel}}$	-100.0	-121.6	-51.5
Exptl	$IC_{50}$ ( nmol $L^{-1}$ )	$3.3 \pm 1.2$	$2.8 \pm 1.2$	428±243

と相対エネルギー∆Erel(kJ mol<sup>-1</sup>)

分子動力学法を用いた cAMP 結合による catabolite activator protein (CAP)の構造変化と機能発現に関する研究 (京都府大・院生命環境 <sup>1</sup>, 産総研 <sup>2</sup>)〇小嶋 麻由佳 <sup>1</sup>, 福西 快文 <sup>2</sup>, リントゥルオト 正美 <sup>1</sup>

【序】Catabolite activator protein (CAP) はアロステリッ ク構造変化を示す代表的なタンパク質で、遺伝子転写調節 因子として生命にとって重要な役割を果たすことから数多 くの研究がなされているが、アロステリック構造変化と機 能発現の詳細はよくわかっていない。CAP はホモ二量体で、 cAMP 結合サイトである CBD (cAMP Binding Domain) と DNA 結合サイトである DBD (DNA Binding Domain) か ら構成される (Fig. 1)。 cAMP が結合すると CBD とは離 れた DBD の構造がアロステリックに大きく変化する。これ



により、特異的な DNA 配列との結合が誘導され CAP-cAMP-DNA 複合体を形成する (Fig. 2)。



Fig. 2 CAP への cAMP 及び DNA の結合過程

実験的結果から1分子目のcAMPの結合が2分子目の結合に影響を与えること報告されている。また、我々の先に行った計算結果から CAPは2量化によって安定化することが分かった。そこで2量体界面が cAMP 結合情報伝達に重要であると考え、特に cAMP 結合によって2 次構造が変化する2量体界面に存在するロイシンジッパー(LZ)に着目し、cAMP 結合によるアロステリック構造変化について、Molecular Dynamics (MD) 法を用いた研究を行った。

【実験】NMR 構造である 2wc2 (cAMP なし)、X 線結晶構造である 1g6n (2 分子 cAMP 結合 状態) と 1o3t (2 分子 cAMP-CAP-DNA 複合体)を基にモデル化を行った。MD 計算は myPresto ver.4.0 を用いて 6 ns 行った。NVT アンサンブル、温度: 300 K、タイムステップ: 2 fs、力場: Amber 99、溶媒: tip3p モデル、Cut off: 12 Å、長距離クーロン力: FMM 法の条 件で行った。 【結果と考察】初期構造を参照構造とした主鎖の根平均二乗距離(RMSD)の結果より、cAMP が結合していない 2wc2 は 6ns 後の値が 4.3 Åで cAMP が結合している 1o3t、1g6n に対して それぞれ 2.0 倍、1.5 倍であった。そこで、主鎖の根平均二乗ゆらぎ(RMSF)を調べると Fig. 3 に示すように 2wc2 の片方のサブユニットの揺らぎが特に大きいことが分かった。サブユニ ット B の CBD を比べると、2wc2 は 1o3t、1g6n よりも特に揺らぎが大きいことが分かる。 RMSF が 4 Å以上の残基を調べると、全て $\beta$ ・シート構造に挟まれたループ構造に位置して いた。



Fig.3 主鎖に対する RMSF

次に、サブユニット B の LZ 内の Glu129'に揺らぎが見られる。また、cAMP 結合サイト である Arg82'でも変化が見られる。実験結果から、一方のサブユニットの Arg82 は他方の Glu129'と塩橋を形成することが確認されている。しかし、我々の研究からは、Glu129-Arg82' の塩橋は確認できたが、Glu129'-Arg82 の塩橋は確認できず、非対称性が示された。



**1g6n**の CBD では、cAMP が Arg82'へと結合するとともに Arg82'-Glu129 の塩橋は切断される。Glu129 と Asn133、 Asn133 と Leu137 での相互作用が両方のサブユニットで確認 され、LZ に位置する C・ヘリックスがヒンジ部方向に 2 ループ 伸長していることも示された (Fig. 4)。

**DBD**では、**D**-ヘリックスの **Arg142** が **Asp138** と相互作用 し、ヒンジ部方向に1ループ伸長していた。**Arg142** は Leu137 と相互作用することもわかっている。以上より、**cAMP** が結合

すると C-ヘリックスと D-ヘリックスはヒンジ部に向かって伸長し、末端で相互作用すること により DBD の構造変化が固定されると思われる。さらに詳細な原子レベルでの解析及び、 エネルギー的解析を行っているところである。

## FMO 計算におけるフラグメント分割法の詳細検討

(立教大·理<sup>1</sup>,東大·生産研<sup>2</sup>,日大·松戸歯<sup>3</sup>) ○坂口 正貴<sup>1</sup>, 望月 祐志<sup>1,2</sup>, 福澤 薫<sup>2,3°</sup>
"Detailed investigation of fragmentation scheme in FMO calculations" (Rikkyo Univ., Fac. Sci.<sup>1</sup>, Univ. Tokyo, IIS<sup>2</sup>, Nihon Univ. Matsudo Sch. Dent.<sup>3</sup>)
○Masataka Sakaguchi<sup>1</sup>, Yuji Mochizuki<sup>2</sup>, Kaori Fukuzawa<sup>3</sup>

【序】 フラグメント分子軌道 (FMO) 法[1-3]は、タンパク質の全量子論的な計算手法として最 も普及している手法の一つである。ここで、対象系の共有結合の切断を伴うフラグメント分割は、 これまでは慣例として sp<sup>3</sup>混成の炭素原子(BDA と呼ばれる[4])にて行われている。タンパク質で は構成する各アミノ酸残基の C<sub>a</sub>を BDA として分割することになるため、Fig. 1 のようにペプチ ド結合で分かれる生化学的なアミノ酸残基単位とフラグメント単位に"ズレ"が生じ、FMO 法の 文脈から得られるフラグメント間相互作用エネルギー(IFIE)[3]の解析結果が生化学的な直観に従 わないということが起こり得る。切断を sp<sup>3</sup>炭素で試みた先行報告には文献[5,6]があるが、後者 ではインフルエンザウィルス HA の抗体による認識に関する Thr83 と Trp94 の IFIE において慣 例型ではなく、ペプチド結合部の Fig. 1. フラグメント分割の仕方

sp<sup>2</sup> 混成のカルボニル炭素で切断を 行わないと"不合理な結果"となる ことが示されているが、系統的な検 証はなされてはいなかった。そこで、 この新規の分割法による影響を慣 例型と比較しつつ詳細に検討した。

【計算】 ABINIT-MP プログラム [3]を用い、4 体のフラグメント展開 まで補正した FMO4-MP2 レベル [7,8]で計算を行った。本要旨では、



紙面の関係から 10 残基のシニョリン、女性ホルモン受容体の 50 残基モデルの二つの結果を示す。 用いた基底関数は、各々6-31G\*と 6-31G である。

【結果】 シニョリンでは、環境静電ポテンシャル(ESP)の扱いで、①AOC 近似[9]無し、②有り、 ③連続多重極展開(CMM)による評価の三通りを試み、通常 MO 計算による全エネルギーの誤差を 評価した。計算結果を Table 1 にまとめる。文献[7]から期待されるように、FMO2 では誤差は ESP の扱いに拠らずに大きいが、FMO4 では新規の切断法でも全く問題ないことが確かめられた。

次に、Fig. 2 に女性ホルモン受容体の活性部位にある Leu346 と Thr347 の FMO4-IFIE[8]の値 を示す(ESP 条件は①)。主鎖分割の場合、ペプチド結合部位の水素結合の影響で値が異なること が見える。主鎖/側鎖を分離する場合、両分割法の差異はより顕在化されており、FMO4 の高い空 間解像度を活かした解析を行う際には、新規分割の方がベターであると考えられる。

【謝辞】 本研究は、「HPCI 戦略プログラム 分野 4」と「立教大学 SFR」から支援を受けている。また、ご協力・支援いただいた渡邉千鶴氏と中野達也氏に深謝する。

近似方法	分割方法	全エネルギーの	誤差 [kcal/mol]	
	(薄青:従来型、薄赤:新規)	FMO2	FMO3	FMO4
	主鎖分割	13.74	0.50	0.35
1	主鎖/側鎖分割	1012.37	-3.96	0.66
		65.09	3.05	0.17
ESP近似なし	主鎖/側鎖分割(BDA ; C <sub>α</sub> )	777.72	10.37	0.55
	主鎖/側鎖分割(BDA;C <sub>β</sub> )	226.63	9.76	-0.08
	主鎖分割	18.01	2.80	1.16
2	主鎖/側鎖分割	963.17	-9.98	0.13
		71.70	5.67	0.05
ESP-AOC近似	主鎖/側鎖分割(BDA;C <sub>a</sub> )	834.02	16.21	3.27
	主鎖/側鎖分割(BDA;C <sub>β</sub> )	206.55	21.23	-3.14
	主鎖分割	13.59	0.78	0.10
3	主鎖/側鎖分割	1012.36	-3.93	0.63
		65.09	3.05	0.18
CMM	主鎖/側鎖分割(BDA;C <sub>a</sub> )	777.70	10.41	0.49
	主鎖/側鎖分割(BDA;C <sub>β</sub> )	226.61	9.80	-0.11

Table 1. シニョリンにおける全エネルギーの計算誤差(通常のMO計算値を基準)





【文献】 [1] "The Fragment Molecular Orbital Method: Practical Applications to Large Molecular Systems", (2009, CRC). [2] D. G. Fedorov et al., *Phys. Chem. Chem. Phys.* 14 (2012) 7562. [3] S. Tanaka, et al., *Phys. Chem. Chem. Phys.* 16 (2014) 10310. [4] T. Nakano et al., *Chem. Phys. Lett.* 318 (2000) 614. [5] K. Tamura et al., *Bull. Chem. Soc. Jpn.* 80 (2007) 721.
[6] Yoshioka et al., *Theor. Chem. Acc.* 130 (2011) 1197. [7] T. Nakano et al., *Chem. Phys. Lett.* 523 (2012) 128. [8] C. Watanabe et al., *J. Mol. Graphics Mod.* 41 (2013) 31. [9] T. Nakano et al., *Chem. Phys. Lett.* 351 (2002) 475.

分子動力学シミュレーションによる光捕集アンテナの
 サブユニット B820 に関する理論的研究
 (琉大院理工<sup>1</sup>,琉大理<sup>2</sup>)○山内真梨江<sup>1</sup>、東雅大<sup>2</sup>

## Theoretical study on the B820 subunits of light-harvesting complexes with molecular dynamics simulation

(University of the Ryukyus) OYamauchi Marie, Higashi Masahiro

## 【序】

光合成において光エネルギーを集める役割を担う光捕集アンテナであるLH1やLH2は、高い自己 組織能力を持つ。そのため、そのサブユニットである2つのポリペプチドと2つの色素からなるB820 の構造や物性は古くから研究されてきた。例えば、αとβの2種類のポリペプチドとバクテリオクロ ロフィル (BChl) aを構成分子として、界面活性剤の濃度を調節することによってB777からサブ ユニットB820へ、B820から高次会合体(B873)へと再構成が可能である(図1)。この再構成において N末端のアミノ酸残基が重要であると考えられている[1]。また、LH1 αポリペプチドとLH2 βポリ ペプチドのように異なる光捕集アンテナ由来のB777間でもB820を形成することも知られている [2]。しかし、現在においてもB820の構造の詳細や形成過程はよく分かっていない。そこで本研究 では、分子動力学(MD)シミュレーションによりLH1並びにLH2由来のB820の構造の同定を行う。 さらにB820の野生体と混成体における結合自由エネルギーも計算し、実験結果と比較検討するこ とで、再構成においてどのアミノ酸残基がどのように重要か明らかにする。



### 【計算詳細】

まず、*Phaeospirillum molischianum* 由来のLH2 複合体のX 線結晶構造(PDB code: 1LGH)から、過 去の実験結果[1,3]から示唆されるように BChl の ring III と V が重なる形で BChl 2 分子と  $\alpha$  ポリペ プチドと  $\beta$  ポリペプチドを取り出し、LH2  $\alpha$  と LH2  $\beta$  から構成される B820 の初期構造を作成した。 次に、溶液中の *Rhodospirilum rubrum* 由来の LH1  $\alpha$  と LH1  $\beta$  の構造(PDB code: 1 XRD, 1WRG)を LH2 の B820 に重ね合わせて LH1  $\alpha$  と LH2  $\beta$  から構成される B820、LH1  $\alpha$  と LH1  $\beta$  から構成され る B820 の初期構造を作成した。周囲の環境として、再構成実験で用いられるヘキサフルオロアセ トン(HFA)と POPC 二重膜を用いた(図 2)。分子力場は、ポリペプチドに Amber ff99SB-ILDN、BChl と HFA に Amber GAFF、POPC に Amber LIPID14 を用いた。ユニットセルのサイズは HFA 中では 100Å×100Å×100Åとし、POPC 中では 125Å×125Å×110Åとした。系全体の原子数は HFA 中で約 58,000 個、POPC 中で約 150,000 個となった。計算プログラムは Amber 14 を用いた。





図 2. HFA(左) および POPC(右) 中の B820

【結果と考察】

50 ns の MD シミュレーションを行った後の B820 の全体像を図 3 に、各 B820のN 末端での代表的な水素結合を図4に示す。まず、LH2 αとLH2 β から構成される B820 では HFA 中と POPC 中で大きな違いは見られなかった。 また、LH2 複合体の X 線構造と比較して、N 末端側では α と β 間の水素結合 の組み換えが見られ、より多くの水素結合が確認されたが、それ以外の箇所 でαとβ間に水素結合は生成されなかった。この計算結果は実験結果と一致 する。また、LH1 α と LH2 β から構成される B820、LH1 α と LH1 β から構成 される B820 でも同様に N 末端で α と β 間に水素結合が生成していることが 確認された。さらに、これらの B820 では C 末端でもαとβ間に水素結合が 見られた。



現在、アンブレラサンプリング法と Weighted Histogram Analysis Method (WHAM)を用いて B820 の結合エネルギーを計算中である。詳細は当日議論 する予定である。

(c) LH1  $\alpha$ Thr12 LH2 B



図 4. (a)LH2 (b)LH1 (c)混成体の N 末端での代表的な水素結合

参考文献

- [1] Pamela S. Parkes-Loach et al. *Biochemistry* **2004**, *43*, 7003-7016.
- [2] John B. Todd et al. *Biochemistry* **1998**, *37*, 17458-17468.
- [3] Zheng-Yu Wang et al. J. Am. Chem. Soc. 2002, 124, 1072-1078.

## 生体分子の円二色性スペクトルに関する理論研究: SAC-CI ChiraSAC study

(量子化学研究協会研究所) 〇宮原 友夫、中辻 博、中嶋 浩之、黒川 悠索

## Theoretical study of the circular dichroism spectroscopy of biomolecules: SAC-CI ChiraSAC study

#### (QCRI) OTomoo Miyahara, Hiroshi Nakatsuji, Hiroyuki Nakashima, Yusaku I. Kurokawa

【序】円二色性(CD)スペクトル[1]は、キラル分子を同定するだけでなく、コンフォメーションを 決定するのに用いられる。これは、エネルギー障壁の小さい一重結合周りの回転に対して、CD スペクトルは鋭敏に反映するためである。また、溶媒中や蛋白質に取り込まれたキラル分子の CD スペクトルは、フリーの CD スペクトルと異なる。従って、薬剤が蛋白質に取り込まれるかどう かを CD スペクトルにより観測することができる。この CD スペクトルには、薬剤と蛋白質との 相互作用が含まれているため、この CD スペクトルが変化する理由を明らかにすることができれ ば、これまで以上に多くの情報を CD スペクトルから得ることができる。しかし、実験のみから では CD スペクトルの吸収の強度・位置・符号などの意味を理解するのは困難であり、理論計算 による解析が必要である。

薬剤と蛋白質のような弱い相互作用を CD スペクトルから理解するためには、SAC-CI 法[2-4] のように信頼性の高い励起状態理論が必要である。これまでにも SAC-CI 法は光合成反応中心、 ヒトの視覚レチナール蛋白質などに応用されて、光生物科学の解明に大きく寄与してきた。そこ

> SAC-0 実験

> > 300

250

で、我々は、生体分子中の弱い相互作用を解析するため、 CD スペクトルから分子情報を取りだす分子技術「キラサク」 を Gaussian 中に構築している[5,6]。

【ジエン・ステロイドの CD スペクトル】植物から単離さ れ香料として利用されている B-phellandrene の CD スペク トルを図1に示している。SAC-CI CD スペクトルはキラル 炭素に結合しているイソプロピル基と 6 員環の歪みによっ て変化する実験 CD スペクトルをよく再現している。

ステロイドの CD スペクトルを図 2 に示す。テストステ ロンとプロゲステロンの構造は殆ど同 じであるにもかかわらず、その実験 CD スペクトルは大きく異なる。SAC-CIの 結果はステロイドの環の歪みや側鎖の 回転などで変化する実験 CD スペクト ルの特徴をよく再現している。これら は、蛋白質とステロイドとの弱い相互 作用を研究するための基礎となる結果 である。



【DNA 中のスタッキング相互作用】ある特定の塩基配列を持つ DNA は、右巻きと左巻きの安定 な二重螺旋構造が存在する。左巻きの DNA(Z-DNA)の CD スペクトルには、295 nm に特徴的な

負の符号の吸収が現れる。SAC-CIによる理論研究から、こ の吸収が核酸塩基対間のスタッキング相互作用によること を明らかにした[9]。本研究では、このスタッキング相互作 用が CD スペクトルに与える効果を明らかにするために、核 酸塩基対間の距離及び角度を変化させたときの CD スペク トルを計算した[10]。

図3はZ-DNAのX線結晶構造から取り出した4量体モデ

ルを用いて計算した。図4は核酸塩 基対間の距離 R が変化したときの SAC-CI CD スペクトルを示してい る。SAC-CI CD スペクトルは、実 験構造(ΔR=±0.0)のとき、実験と よく一致し、距離 R が短くなって も長くなっても、295 nm の負のピ ークの強度が弱くなる。距離 R を 伸ばすと、距離以外は Z-DNA の構 造をしているにも関わらず、 B-DNA の実験 CD スペクトルに近 づくことから、295 nm の強い負の ピークは核酸塩基対間のスタッキ ング相互作用によることが明らか になった。図5は片方の核酸塩基 対を回転させたときの SAC-CI CD スペクトルを示している。295 nm の負のピークは、回転によっても 弱くなることが明らかになった。

【謝辞】本研究成果は、自然科学 研究機構 計算科学研究センター の利用により得られたものであり、 深く感謝いたします。





[参考文献] [1] Beroya, N.; Nakanishi, K.; Woody, R. W. Circular Dichroism: Principles and Applications, 2nd ed,; Wiley-VCH, New York, (2000). [2] Nakatsuji, H.; Hirao, K.; *J. Chem. Phys.* **1978**, *68*, 2053, Nakatsuji, H.; *Chem. Phys. Lett.* **1978**, *59*, 362.; **1979**, *67*, 329, 334; *Bull. Chem. Soc. Jpn.* **2005**, *78*, 1705. [3]. Ehara, M.; Hasegawa, J.; Nakatsuji, H.; Theory and applications of Computational Chemistry, The First 40 Years, Elsevier Oxford, 2005; p1099. [4] SAC-CI homepage. http://www.qcri.or.jp/sacci/ (16/12/2012). [5] Miyahara, T.;. Nakatsuji, H.; *J. Phys. Chem. A* **2013**, *117*, 14065. [6] Miyahara, T.;. Nakatsuji, H.; Wada, T.; *J. Phys. Chem. A* **2014**, *118*, 2931. [7] Gross, K.P.; Schnepp O; *J. Chem. Phys.* **1978**, *68*, 2647. [8] *Jasco Report*, **1995**, *37*, 8. [9] Miyahara, T.;. Nakatsuji, H.; Sugiyama, H.; *J. Phys. Chem. A* **2013**, *117*, 42. [10] Miyahara, T.;. Nakatsuji, H.; *J. Phys. Chem. A* **2015**, *119*, 8269.

## 2P095 金属ポルフィリンの振電バンドと磁気円二色性スペクトル

(北里大院理<sup>1</sup>、北里大理<sup>2</sup>) 〇三池 勝<sup>1</sup>、田中貴典<sup>2</sup>、松沢英世<sup>2</sup>、石川春樹<sup>2</sup>

Magnetic Circular Dichroism of Vibronic band of Metalloporphyrins

(Kitasato Univ)

OMasaru Miike, Takanori Tanaka, Hideyo Matsuzawa, Haruki Ishikawa

【序】金属ポルフィリンはクロロフィルやヘムなどのモデル分子であり、可視部から 近紫外部にかけてポルフィリンの(π, π\*)遷移に基づく吸収を示す。B帯(近紫外部) は非常に強い吸収を示すのに対し、Q帯(可視部)は禁制遷移の性格をもち、明瞭な振 動構造を伴って現れるのが特徴である。Q帯の強度や振電構造の現われ方は、ポルフ ィリンや中心金属の種類を変えることで変化する。本研究は金属ポルフィリンのQ帯

領域の振電バンドに観られる磁気円二色性(MCD)に注目 し、ポルフィリンや中心金属の違いがもたらすQ帯とB帯 の相互作用の変化を角運動量の観点から明らかにすること を目的とする。**Fig.1** はポルフィリン TPP (5,10,15,20tetraphenylporphyrin) と OEP (2,3,7,8,12,13,17,18-octaethylporphyrin) がつくる金属ポルフィリン(MTPP, MOEP) の構造を示す(M = (H<sup>+</sup>)<sub>4</sub>, Co(II), Ni(II), Cu(II), Zn(II))。

【実験】金属ポルフィリンは Metal Free ポルフィリン H<sub>2</sub>TPP, H<sub>2</sub>OEP を対応する金属酢酸塩と溶媒中で還流する ことで合成し精製した。吸収スペクトルは日立 U-3200 形



Fig.1 MTPP と MOEP の構造: MTPP (R1= Ph, R2 = H); MOEP (R1 = H, R2 = Et.).

分光光度計を用いて測定し、吸収 2 次微分(SD, second derivative)は吸収スペクトル を  $\Delta \lambda = 2$  nm の幅で微分することで求めた。MCD は日本分光 J-720 形円二色分散計 を用い 1.5 T の磁場をかけて測定した。

【結果と考察】ZnTPP, ZnOEP の MCD を吸収スペクトルとともに Fig.2 青色で示した。MCD は吸収極大位置を中心にして分散形のシグナルを示す+A 項(磁場による Zeeman 分裂に起因)が主成分になって観測されるが、吸収極大位置で極値を示す±B 項(磁場による励起状態間の混ざり合いに起因)の重ねあわせで観測される。形状関数として Gaussian と Lorentzian を仮定し、実測の吸収, SD, MCD の simulation を 行った。Gaussian を形状関数とした場合、吸収プロフィールは $\varepsilon(\bar{v},\bar{v}_0) = \varepsilon(\max) \exp\left[-(\bar{v}-\bar{v}_0)^2/(\bar{\Gamma}/2\sqrt{\ln 2})^2\right]$ で与えられる(下は線幅(FWHM), $\bar{v}_0$ は吸収位置)。SD は  $\bar{v}_0$ で極小を与え、ゼロ点通過点の幅  $\Delta \bar{v}$  から下を見積もることができ、 $\Delta \bar{v} = \bar{\Gamma}/2\sqrt{\ln 2}$ 

である。MCD +A 項は $\bar{v} = \bar{v}_0 \pm \sqrt{2} \left( \overline{\Gamma} / 4 \sqrt{\ln 2} \right)$ に極値を示し、その大きさは左右円偏光 に対するモル吸光係数の差: $\Delta \epsilon^{A} / M^{-1} cm^{-1} = \pm \left[ 881.1303 \left( \overline{v}_{0} / \overline{\Gamma}^{2} \right) A_{ja} \right] B_{Z} / (ea_{0})^{2}$ で与えら れる。MCD+B項は位置 $\overline{v}_0$ に $\Delta \varepsilon^{\text{B}}/\text{M}^{-1}\text{cm}^{-1} = -\left[616.9212(\overline{v}_0/\overline{\Gamma})B_{ia}\right]B_Z/(ea_0)^2$ を与える。 ここで $A_{ja} / \mu_{B}(ea_{0})^{2}$ ,  $B_{ja} / \mu_{B}(ea_{0})^{2}$ (cm<sup>-1</sup>)は Faraday parameters ,  $B_{z} / T$  は磁場強度である。 Lorentzian を形状関数とした場合、 $\varepsilon(\overline{v}, \overline{v}_0) = \varepsilon(\max)\overline{\Gamma}^2 / [\overline{\Gamma}^2 + 4(\overline{v} - \overline{v}_0)^2]$ ,  $\Delta \overline{v} = \overline{\Gamma} / \sqrt{3}$ , MCD +A 項は  $\overline{v} = \overline{v}_0 \pm \overline{\Gamma}/2\sqrt{3}$  で極値  $\Delta \varepsilon^A / M^{-1} \mathrm{cm}^{-1} = \pm [543.0802 (\overline{v}_0 / \overline{\Gamma}^2) A_{ia}] B_Z / (\mathrm{ea}_0)^2$ , MCD+B項は位置  $\overline{v}_0$  で $\Delta \varepsilon^{\text{B}}/\text{M}^{-1}\text{cm}^{-1} = - \left[ 418.0633 \left( \overline{v}_0 / \overline{\Gamma} \right) B_{ja} \right] B_Z/(ea_0)^2$  で与えられる。

simulation 結果(MCD)を Fig.2 赤色で示す。Gaussian を形状関数とした場合、実測 をよく再現した。Table には 解析結果を示した。MCD(A 項)の大きさを、吸収強度を 基準に表した A/D (D: 遷移 モーメントの2乗)は、Q00帯 では ZnOEP の方が ZnTPP に比べ約2倍大きいがQ01帯 では同程度となる。



**Table** ZnTPP, ZnOEP *O* Faraday Parameters.

M<sup>1</sup>cm<sup>1</sup>

ω

ε / 10<sup>4</sup>Μ<sup>1</sup>cm<sup>-1</sup>

Coursian	ZnTPP			ZnOEP		
Gaussian	<b>Q</b> 00	<b>Q</b> <sub>01</sub>	В	Q <sub>00</sub>	<b>Q</b> <sub>01</sub>	В
$\bar{v}_{max}$ / 10 <sup>3</sup> cm <sup>-1</sup>	17.00	18.21	23.70	17.58	18.79	24.80
$\epsilon_{max} \ / \ 10^4 \ \text{M}^{-1} \text{cm}^{-1}$	0.361	2.357	63.47	2.874	1.556	30.78
$\overline{\Gamma}$ / 10 <sup>3</sup> cm <sup>-1</sup>	0.474	0.697	0.720	0.388	0.658	0.843
$D$ / (ea_0) <sup>2</sup>	0.152	1.366	29.18	0.960	0.824	15.83
$A/\mu_{ m B}({ m ea}_0)^2$	0.161	0.881	7.873	2.072	0.585	4.296
$B/\mu_{B}(ea_{0})^{2}/10^{3}cm^{-1}$	-0.247	-0.556	-1.843	0.554	0.052	-1.090
$A/D$ / $\mu_{ m B}$	1.054	0.645	0.270	2.157	0.709	0.271

ZnTPP, ZnOEP の Q<sub>01</sub>帯はポルフィリンの呼吸振動(~1200cm<sup>-1</sup>)である。蛍光ス ペクトルから Stokes シフト(格子緩和エネルギー)を見積もり、これを呼吸振動数で 割ったホアン・リー因子 Sは、ZnTPP (S=0.1938)の方が ZnOEP (S=0.08911)に比 ベ約2倍大きく、Qo1帯のA/DがZnTPPとZnOEPとで同程度になることが説明で きる。今後、他の金属ポルフィリンについても同様の解析を行い、Q 帯領域 MCD の キャラクターの変化を明らかにし、その原因を理論的に解明していく予定である。

#### 銅含有亜硝酸還元酵素による亜硝酸還元反応における理論的研究

(京都府大・院生命環境<sup>1</sup>, 京大工<sup>2</sup>)〇リントゥルオト 正美<sup>1</sup>,リントゥルオト ユハ<sup>2</sup>

【序】亜硝酸還元酵素は脱窒過程の第2段階で亜硝酸の一酸化窒素への一電子還元を触媒している。銅含有亜硝酸還元酵素(CuNiR)はホモ3量体であり、それぞれの単量体は2つのCuサイトT1、T2を含んでいる。T1は電子輸送サイトとして単量体内部に、亜硝酸の還元サイトであるT2は2つの単量体間に存在している。X線結晶構造解析より、亜硝酸はCuT2に配位し、プロトン移動とT1からの電子伝達によりHONOを経て一酸化窒素として脱離する機構が提案されている。

ー般的に CuNiR 中で亜硝酸は Cu T2 に  $\eta^2$ -O,O side-on 型で配位することが知られているが、好熱性 グラム陽性バクテリアである Geobacillus thermodenitrificans 由来の亜硝酸還元酵素(GtNiR)中 では亜硝酸は T2 サイトに  $\eta^1$ -O end-on 型で配位していることが結晶構造解析より明らかにされて いる。多くの CuNiR には触媒サイトへのプロトン供給源として、2 つのプロトンチャンネルが存 在しており、片方がメインのプロトン供給経路であるとされている。

これまでに GtNiR の Cu T2 サイトを中心とした モデル (Figure 1) をもちいた DFT 計算を行ったと ころ、亜硝酸の結合安定状態、プロトン化の過程 において T2 サイトの酸化状態、亜硝酸および結 晶水、触媒残基である His244 や Asp98 などによっ て形成される水素結合ネットワークが非常に重要 な役割を果たしていることがわかっている。また、 亜硝酸のプロトン化において Cu T2 サイトが 2 価 の状態では 47.8 kcal/mol、1 価の状態では 27.3 kcal/mol の活性化エネルギーが必要であり、1 価の 方がエネルギー的に有利であることがわかった。 また、亜硝酸の結合に際して、T1 サイトに Cys135 を通じてリンクしている His134 の配向が変化 することがわかった。



Figure 1 構造最適化した T2 Cu (I)における亜硝酸 結合状態。His244 はプロトン化、Asp98 は中性状

本研究はCuT2サイトを中心とするモデル、

Cu T1 サイトを中心とするモデルを用いることによって、Cu T2 サイトに水が結合している resting の状態から亜硝酸の結合、NO 生成までを含んだ大きな触媒サイクルの詳細を明らかにすること を目的として行った。

【実験】CuT2サイトを中心としたモデルではGtNiRのX線結晶構造よりCuT2サイトを中心

とし、Cu に配位している 3 つの His 残基と触媒残基である Asp98、His244 と結晶水 2 つ、T2 Cu の上部に位置する Val246 を切りだしたものを用いた。Cu T1 サイトを中心としたモデルでは Cu に配位している 2 つの His 残基と Met148 および Cys135 を結晶構造から切り出したものを用い た。これらの計算中、ペプチド主鎖は固定し、側鎖部分は構造最適化した。基底関数には Cu、N、 O には 6-311G(d)、CH には 6-31G(d)を用い、さらに polarizable continuum model (PCM)を用 いた周囲のタンパク質の影響を考慮に入れた一点計算をすべての原子に対して 6-311+G(d)を用 いることで行った。交換相関関数には B3LYP を用い、Gussian 09 プログラムを用いた。

【結果と考察】Cu T2 サイトを中心としたモデルを用いたこれまでの研究において、亜硝酸のプロトン化によって HONO が生成、続く NO の脱離によって Cu T2 サイトには OH-が生成する過程 が最も安定であった。この構造へのプロトン供給による resting 状態の再生と亜硝酸の結合につい て調べた。Fig. 2 に示した WAT2 はメインのプロトンチャンネル内の他の数個の水と水素結合して おり、外部とつながっている。この WAT2 をプロトン化した場合、どのようにプロトンが移動し ていくか、について調べた。また、プロトン供給を経ずに OH-が亜硝酸イオンに置換される場合 についも調べた。その結果、HO-の脱離と亜硝酸イオンの置換は 29.9 kcal/mol のエネルギーが必要であるのに対し、プロトン化によって実験的に観察されている水が配位している resting の状態 を再生する場合には 45.1 kcal/mol の安定化が得られることがわかった。resting の状態からの亜硝 酸イオンの置換では 33.8 kcal/mol の安定化が得られた。



Fig. 2 Cu T2 サイトにおける亜硝酸還元によって生じた NO 脱離後のプロトン化による resting 状態の再生お よび亜硝酸イオンの結合に関する反応過程。数値は出発状態からのエネルギー差を示す。

Cu T1 サイトを中心としたモデルを用いた計算を行った結果、T1 サイトの酸化状態の変化によって Cys135 の配向が変化することがわかった。電子移動との関連性について検討中である。

**非平衡効果が引き起こす F<sub>1</sub>分子モーターの非アレニウス型温度依存性** (1. 北大・理, 2. 北大・電子研, 3. 東大・エ)

○田宮裕治<sup>1,2</sup>・Chun-Biu Li<sup>1,2</sup>・渡邉力也<sup>3</sup>・野地博行<sup>3</sup>・小松崎民樹<sup>2</sup>

## Non-Arrhenius type temperature dependence of F<sub>1</sub> molecular motor induced by non-equilibrium effects

(1. Graduate School of Science, Hokkaido Univ., 2. Research Institute for Electronic Science, Hokkaido Univ., 3. Faculty of Engineering, Univ. Tokyo) OYuji Tamiya, Chun-Biu Li, Rikiya Watanabe, Hiroyuki Noji, Tamiki Komatsuzaki

## 【序】

 $F_1$ -ATPase( $F_1$ )は、ATP の加水分解エネルギーにより駆動される回転分子モーターであり、化 学エネルギー・力学エネルギー間の変換効率が 100%と見積もられている[1]。その化学-力学共 役反応機構はこれまで詳しく調べられてきているが、その高効率性を産み出す分子作用機序はい まだ明らかにされていない。本研究では、 $F_1$ の温度依存性の一分子計測実験データを通して、 Sumi-Marcus 理論等の化学反応モデルを拡張し、ATP 加水分解・リン酸解離過程における熱揺 らぎの役割を明らかにすることを目的とする。

F<sub>1</sub>の中心軸 r サブユニットの回転は、それを取り囲むリング状の( $\alpha\beta$ )<sub>3</sub> サブユニット上で数 段階に渡り起きる化学反応のエネルギーにより引き起こされる。このとき特に ATP 高濃度下で は ATP 結合過程が十分に速いため、ATP 加水分解とリン酸解離の 2 つの連続反応過程[2]の待 ち時間に回転が停止し、 120°ごとのステップ状の回転が観測される。この様子は"2つのポテ ンシャルの飛び移り"として考えられ、さらに反応速度定数が回転角度に依存する性質を持つ[3] ことから、回転自由度と反応座標の二次元ポテンシャル面に拡張して表した Sumi-Marcus[4]型 のモデルが導入されている[5]。本研究では、最近の我々のグループでの研究により得られた反 応スキームを元に立てた同様のポテンシャルモデル(図 2)を用いて、温度を変化させたときポ テンシャル内での回転角度揺らぎの変化が反応速度定数にどう影響するかを調べた。

#### 【解析と結果】

まず、温度の異なる F1 の一分子計測デー タ[6]を解析し、回転停止時間分布の持つ指数 から得られる反応速度定数(図 1 ○)を始め として、ポテンシャルパラメータの設定に必 要な物理量を得た。これらと実験結果を用い て構築したポテンシャルモデルから擬似回転 時系列を生成し、高温・低温域における反応 速度定数の振る舞いをシミュレートした(図 1 実線)。さらに、回転停止中は回転角度 θ の拡散が十分速く常に平衡分布が実現される と仮定して反応速度定数を理論的に計算した (図 1 点線)。その結果、ATP加水分解過程 (図 1 青)では局所平衡近似による反応速度

定数の見積もりと実データとの間には良好な 一致が確認できた一方で,リン酸解離過程 (図1赤)では局所平衡近似との差異が温度



図1: F<sub>1</sub>の反応速度定数の Arrhenius plot。 〇は実データ、実線はシミュレーション結果を表す。破

線は回転角度が常に平衡分布にあると仮定して計算した 仮想値。(青:加水分解,赤:リン酸解離)

上昇とともに顕著になり、非 Arrhenius 的な温度依存性が現れた。

## 【考察】

温度上昇に伴い,回転角度の拡散の時間スケールと化学反応の時間スケールがともに短くな る。これら2つの時間スケールが拮抗すると,回転角度が十分緩和しきる前に化学反応が進行 し,回転角度分布に非平衡性がもたらされる。特に、リン酸解離過程では反応活性障壁の高さが 回転自由度に大きく依存するため,角度分布の変化により反応は強く抑制され反応速度定数が局 所平衡近似からずれる。さらに温度上昇にとともに化学反応時間スケールが拡散時間スケールを 上回り減少することで,局所平衡緩和がより遅れ反応速度定数の抑制が増大し,非 Arrhenius 的な振る舞いが生じ得ることが示唆された。講演では、その生物学的な意味も含めて議論する。



図2:

a. 二次元ポテンシャルモデル。横軸に回転自由度 θ,縦軸に仮想的な反応座標 qをとった。自由エネルギー の大きさは等高線と濃淡で表している。b.反応スキーム模式図。赤、青,緑の円は三対の α β サブユニット を表す。2 つの中間反応が加水分解→リン酸解離の順で異なるサブユニット上で起きる。

rサブユニットの回転停止中の角度揺らぎをθ方向のポテンシャル中でのトラッピング(①~②,③~④) として、化学反応の進行は隣のポテンシャルへの遷移(②~③,④~⑤)として表す(この際の遷移過程は、 反応座標の時間スケールが回転自由度よりも短いため、瞬間的に起きる)。ポテンシャル遷移後、新たな平衡 点へ滑り降りる(⑤~①)ことで、rサブユニットに対するトルクが発生する。また、反応活性障壁の高さは θに依存するため、各θごとに反応速度定数が異なる。

加水分解(①~③)とリン酸解離(③~⑤)の連続する2つの反応過程は別々のポテンシャル面で表しているが、本来は三次元のポテンシャルに相当する。加水分解反応後には約20°の回転角度変化が生じるほか、ATP 合成反応(逆反応)速度は無視できるほど小さい。(C.-B. Li et al., unpublished)

計算では, θ方向の運動にはブラウンシミュレーションを, ポテンシャル面の遷移にはモンテカルロ法を用 いている。

## 【参考文献】

- [1] R. Yasuda et al., Cell 93, 1117 (1998)
- [2] R. Watanabe et al. Nat. Chem. Biol. 6, 814 (2010)
- [3] R. Watanabe et al., Nat. Chem. Biol. 8, 86 (2012)
- [4] H. Sumi and R. Marcus, J. Chem. Phys. 84, 4894 (1986)
- [5] R. Watanabe et al., Biophys. J. 105, 2385 (2013)
- [6] R. Watanabe et al., Protein Science 23, 1773 (2014)

## GRRM 法によるサリドマイド分子の安定性の検討

(和歌山大学大学院システム工学研究科<sup>1</sup>、和歌山大学システム工学部<sup>2</sup>、量子化学探索研究所<sup>3</sup>、東北大学大学院 理学研究科<sup>4</sup>) 〇箕土路 祐希<sup>1</sup>、山門 英雄<sup>2</sup>、大野 公一<sup>3,4</sup>

# Examination of the stability of thalidomide molecules using global reaction route mapping method

【序】サリドマイド分子(C<sub>13</sub>H<sub>10</sub>N<sub>2</sub>O<sub>4</sub>)の光学異性は、その薬効において重要である。今回は GRRM 法<sup>1)</sup>を用いた異 性化探索により、サリドマイドの分子安定性を検討する。GRRM 法による光学異性化経路の研究は例えば、アラ ニン分子についてすでに報告されている<sup>2)</sup>、本研究ではサリドマイドの R 体-S 体の異性化経路について注目して いる。サリドマイドの R 体-S 体変異経路についてはすでに Chuanjin らによって計算されている<sup>3)</sup>。

GRRM 法は分子振動の振動固有値でスケールした基準座標を導入することによって、原点周りに調和ポテンシャルの等エネルギー面(超球面)を展開する。超球面上の実ポテンシャルの極小方向に PES を探索することで化 学反応経路を自動的に網羅することができる。

【方法】GRRM14<sup>4)</sup>を用いた探索について、サリドマイドの電子状態を0価1重項状態、計算レベルはB3LYP/6-311G とした。探索の効率化のため large-ADD-following(*I*ADDF)法<sup>5)</sup>により大きい非調和下方歪み(ADD)をたどるよう設 定した。また分子骨格の変形を避ける NoBondRearrange オプションも導入して一層の探索の効率化を図った。

B3LYP/6-311G で最適化したサリドマイド(S)と、座標をx方向反転させたサリドマイド(R)の構造を用い、SCW オプション<sup>6)</sup>と 2PSHS<sup>7)</sup>オプションによって、R-S 間の EQ・TS の探索を行った。SCW は与えられた 2 点間の EQ (平衡構造)を、2PSHS は 2 点間の TS (遷移構造)を探索するオプションである。

【結果と考察】探索の結果 EQ0-EQ9 の計 10 個の平衡構造が得られた。図 1 に得られた EQ 点の構造と相対エネル ギー (ゼロ点補正なし)を示す。EQ0 は探索における初期構造であり、また最安定な EQ であった。サリドマイド 分子の骨格を保っている EQ は EQ0, EQ1 のみであり、他の EQ は非共役 6 員環の原子配列が変化、もしくは非共 役 6 員環が開裂した構造を持つ。一方ベンゼン骨格と隣の 5 員環はすべての EQ において保持されているので、非 常に安定な骨格であるといえる。EQ1 は EQ0 の配座異性体でありエネルギー差はそれほど大きくなく間の TS0 も 23.7 kJ/mol と低いため相互変換は容易に起こると考えられる。また、EQ0,EQ1 からほかの EQ に至る TS2, TS3, TS4 はエネルギー障壁が高く転換は起こりにくいと考えられるので EQ0, EQ1 のサリドマイド構造は安定であると考 えられる。EQ0, EQ1, EQ4, EQ5, EQ6, EQ7 は非共役 6 員環骨格を保っており、EQ4, EQ7 は 6 員環中の NH パート が酸素原子で置き換わっている構造を持ち EQ0, EQ1 に比べ高いエネルギー準位を持つ。EQ5, EQ6 は NH パート の窒素原子が脱水素化された構造を持ち、EQ0, EQ1 に比べ高いエネルギー準位を持つ。EQ5, EQ6 は NH パート の窒素原子が脱水素化された構造を持ち、EQ0, EQ1 に比べ高いエネルギー準位を持つ。EQ5 + EQ6 のエネルギ ー差はおよそ 40 kJ/mol 程度あり、他の異性体の組に比べエネルギー準位の差が大きい。TS0, TS1, TS5 は比較的低 いエネルギー準位をもつが、これは配座異性体間の TS であり結合の組み替えを伴わないためであると考えられる。 SCW と 2PSHS の結果得られた構造を図 2 に示す、エネルギー的には、TS'は TS1 に、EQ'は EQ1 にそれぞれ類 似している。



図 1:サリドマイド分子の反応経路マップ。カッコ内に EQ0 に対する相対エネルギーを示す、また TS ラベルの 末尾の数字は EQ へのつながりを示す。LADD = 4, NoBondRearrange オプションを使用。



図 2: SCW 及び 2PSHS オプションによるサリドマイド(R-S)間の EQ, TS 構造探索の結果、相対エネルギーは図 1 の EQ0 からの値(ゼロ点補正なし)。

<sup>1)</sup> K. Ohno and S. Maeda, *Chem. Phys. Lett.* **2004**, *384*, 277-282.; S. Maeda and K. Ohno, *J. Phys. Chem. A* **2005**, *109*, 5742-5753.; K. Ohno and S. Maeda, *J. Phys. Chem. A* **2006**, *110*, 8933-8941.

<sup>2)</sup> K. Ohno and S. Maeda, Chem. Lett. 2006, 35, 492-493.

<sup>3)</sup> Chuanjin Tian, Peng Xiu, Yan Meng, Wenyan Zhao, Zhigang Wang and Ruhoung Zhou, *Chem. Eur. J.* **2012**, *18*, 14305-14313.

<sup>4)</sup> S. Maeda, Y. Harabuchi, Y. Osada, T. Taketsugu, K. Morokuma, K. Ohno, see <u>http://grrm.chem.tohoku.ac.jp/GRRM/</u> (accessed data 24 Jul. 2015).; S. Maeda, K. Ohno, K. Morokuma, *Phys. Chem. Chem. Phys.* **2013**, *15*, 3683-3701.

<sup>5 )</sup> S. Maeda and K. Ohno, J. Phys. Chem. A 2007, 111, 4527-4534.

<sup>6)</sup> S. Maeda and K. Ohno, J. Chem. Phys. 2006, 124, 174306(7 pages).

<sup>7)</sup> S. Maeda and K. Ohno, Chem. Phys.Lett. 2005, 404, 95-99.

Ab initio 半古典 MD 法の開発

(上智大院理工<sup>1</sup>,国立交通大学<sup>2</sup>,Nakamura Institute of Chemical Dynamics<sup>3</sup>)

○太田亜由美<sup>1</sup>,南部伸孝<sup>1</sup>,高島壮大<sup>1</sup>,小林理<sup>1</sup>,寺西慶哲<sup>2</sup>,中村宏樹<sup>2,3</sup>

Development of *ab initio* semiclassical MD method

(Sophia Univ.<sup>1</sup>, National Chiao Tung Univ.<sup>2</sup>, Nakamura Institute of Chemical Dynamics<sup>3</sup>)

• Ayumi Ohta<sup>1</sup>, Shinkoh Nanbu<sup>1</sup>, Soudai Takashima<sup>1</sup>, Osamu Kobayashi<sup>1</sup>,

Yoshiaki Teranishi<sup>2</sup>, Hiroki Nakamura<sup>2,3</sup>

#### [Introduction]

The molecular dynamics (MD) method using classical trajectories has been widely employed to treat multi-dimensional chemical and biological dynamics. On the other hand, it is necessary to take into account various quantum mechanical effects. Indeed, nonadiabatic transition that is one of the important quantum mechanical effects has been incorporated into the trajectory surface hopping (TSH) method by using the Zhu-Nakamura theory (ZN-TSH) [1]. Our group has developed this ZN-TSH method and clarified the dynamics of various photochemical reactions [2].

In the present work, we focus on the quantum mechanical tunnel effect and develop a method to incorporate the tunneling effect into MD method.

#### [Methods]

#### (1) Detection of caustics

We employ the Oloyede-Mil'nikov-Nakamura method [3,4] to detect caustics along classical trajectory. It should be noted that the quantity  $\partial p(t)/\partial q(t)$  diverges and its inverse becomes zero at caustics. So the following NxN matrix is treated,

$$\mathbf{A}_{i,j} = \frac{\partial p_i(t)}{\partial q_i(t)} (i, j = 1, N)$$

where  $p_i$  and  $q_i$  are momentum and coordinate, respectively. This matrix satisfies the following Riccati type differential equation,

$$\frac{dA}{dt} = -H_{qq} - H_{qp}A - AH_{pq} - AH_{pp}A.$$

We can solve this equation stably along classical trajectory. The matrices  $H_{\alpha\beta}$  are hessians of classical Hamiltonian,  $H_{\alpha\beta} = \frac{\partial^2 H}{\partial \alpha \partial \beta}$ .

#### (2) Determination of tunneling path

When the caustic is detected, the normal straight path is generated from the caustic hyper-surface and the tunnel action integral is estimated. The point at the intersection of this straight line with the equi-potential surface is  $P_0$ , and the exit of tunnel is  $Q_0$ . If the tunnel probability is bigger than a criterion, the optimal tunnel path is searched variationally and geometrically. The straight line path is used as the zero-th order approximation to determine the optimal path. The coordinate  $q_j$  is expanded as

$$q_{j}(z) = q_{j}^{C} + \sum_{n=1}^{N_{b}} C_{jn} z^{n}$$

here, a parameter z = (0,1) is introduced:  $z = 0 \leftrightarrow C$  (caustic),  $z = zp \leftrightarrow P$ ,  $z = 1 \leftrightarrow Q$ . There are two kinds of tunnel regions; the first one is the region in between the caustic hyper-surface and the equi-potential surface and the second one is the region where the potential is larger than the total energy. In the first region ( $C \rightarrow P$ ), the action integral along the normal line ( $S_0^{CP}$ ) contributes to the tunnel probability. On the other hand, the parallel direction gives phase information of tunneling. Since classical motion is not allowed in all directions in the second region, the action integral ( $S_0^{PQ}$ ) in this region contributes to the tunnel probability. The total tunnel action  $S_0 = S_0^{CP} + S_0^{PQ}$  is minimized by changing the coefficients  $C_{in}$  and the optimal tunneling path is determined.

In the present work, we carry out on-the-fly *ab initio* calculations of potential energies, gradients and hessians instead of using model potential functions.

#### [Result]

The actual on-the-fly *ab initio* MD computation for the proton transfer in the collinear O-H-Cl system is currently under way using various levels of quantum chemistry. Our computational results will be shown at the poster presentation.

#### [Perspectives]

In order to be able to treat large chemical and biological systems, we will introduce some methods to save the cpu time such as the determination of the straight line normal to the caustic hyper-surface and the judgment whether the optimal tunnel path search is carried out or not. Finally, we plan to combine this method with ZN-TSH method.

#### [Reference]

[1] H. Nakamura, "Nonadiabatic Transition: Concepts, Basic Theories, and Applications" 2<sup>nd</sup> edition (World Scientific, Singapore, 2012).

[2] A. Ohta, O. Kobayashi, S. O. Danielache, S. Nanbu, Chem. Phys., 2015, in Press.

[3] P. Oloyede, G.V. Mil'nikov and H. Nakamura, J. Theo. Comp. Chem. 3, 91 (2004).

[4] H.Nakamura and G. Mil'nikov, "Quantum Mechanical Tunneling in Chemical Physics" (CRC Press, Boca Raton, 2013).

## **2P100** エクストラジオールジオキシゲナーゼの酸素活性化におけるアミノ酸残基の影響についての理論的研究

(岐阜大・地域科学<sup>1</sup>、名工大院・工<sup>2</sup>、スタンフォード大・化<sup>3</sup>) ○和佐田 裕昭<sup>1</sup>、和佐田(筒井)祐子<sup>2</sup>、Kyle David Sutherlin<sup>3</sup>、Edward I. Solomon<sup>3</sup>

Density functional study of an effect of amino-residues on O<sub>2</sub>-activation to the Fe(II) active site of extradiol-cleaving dioxygenase (Gifu Univ.<sup>1</sup>, Nagoya Inst. Tech.<sup>2</sup>, Stanford Univ.<sup>3</sup>) •Hiroaki Wasada<sup>1</sup>, Yuko Wasada-Tsutsui<sup>2</sup>, Kyle David Sutherlin<sup>3</sup>, Edward I. Solomon<sup>3</sup>

【はじめに】エクストラジオールジオキシゲナーゼは土壌中での芳香族化合物の生分解過程の途上で、 ジヒドロキシベンゼンを二つの水酸基の外側の C—C 結合で開環して直鎖カルボン酸を生成する酵素 である。酵素活性中心には、Fe(II) に二つのヒスチジン残基と一つのグルタミン酸またはアスパラギ ン酸残基が配位した 2-His-1-carboxylate facial triad と呼ばれる構造がある。スキーム1に示すように、



スキーム1 カテコール誘導体の酸化開環過程の推定反応機構<sup>1)</sup>

反応は基質と酸素の付加で始まり、酸素の架橋に続いて Criegee 転位が起こったのち、加水分解反応 でムコン酸アルデヒドに開環する<sup>1)</sup>。酸素付加段階では Fe(II) イオンにまず基質が付加したのち酸素 が付加することが各種実験から知られている<sup>2)</sup>。

本研究では、エクストラジオールジオキシゲナーゼの Fe(II) 活性中心に対する酸素付加が基質付加 前ではなく、後に起こる要因を解明するために、O<sub>2</sub> の配位構造および電子状態に対するアミノ酸残基 の役割について密度汎関数法により解析する。

【方法】二つのエクストラジオールジオキシゲナーゼ、homoprotocatechuate 2,3-dioxygenase (HPCD, EC 1.13.11.15) と 2,3-dihydroxybiphenyl 1,2-dioxygenase (DHBD, EC 1.13.11.39) とに注目した。HPCD では酸素がグルタミン酸残基の trans 位に<sup>3</sup>、DHBD ではヒスチジン残基の trans 位に配位する<sup>4)</sup>。基質として反応の遅い 4-nitrocatechol(4NC) を用い、基質が結合した活性状態と二個の水分子が配位した休止状態について、酸素付加エネルギーを反応 (1) および反応 (2) について検討した。

○活性状態

$$[Fe^{II}(His)_{2}(Glu^{-})(4NC^{-})]^{0/+} + O_{2} \rightarrow [Fe^{II}(His)_{2}(Glu^{-})(4NC^{-})(O_{2})]^{0/+}$$
(1)  
〇体止状態 (1)

$$[Fe^{II}(His)_2(Glu^-)(H_2O)_2]^{+/2+} + O_2 \rightarrow [Fe^{II}(His)_2(Glu^-)(H_2O)_2(O_2)]^{+/2+}$$
(2)

4NC は pH 7.5 の溶液中ではモノアニオンとして存在する。また、Fe(II)の第二配位圏には二個のヒス

チジン残基が存在するので、第一配位圏との水素結合におけるプロトン化の影響を考慮する必要があ る。これをふまえて、第二配位圏のHis248がプロトン化した状態とプロトン化していない互変異性体 の両方について酸素付加エネルギーを比較した。

酵素活性中心について、第一配位圏および第一配位圏との水素結合があるアミノ酸残基からなる、 ペプチド鎖を省略したクラスターモデルを用いた。結晶構造<sup>3)</sup>のアミノ酸のβ-炭素を固定して最適化 した。第一配位圏による鉄 — 酸素結合に対する直接的な影響と、第二配位圏による水素結合などに よる二次的な相互作用を評価するために、上記の第二配位圏までを含むクラスターモデルに加えて、 第一配位圏のみのクラスターモデルについて酸素付加エネルギーを評価した。

電子状態計算は BP86 汎関数に 10% の Hartree-Fock 交換積分を混合したハイブリッド汎関数を用い、 基底関数には鉄および O<sub>2</sub> に 6-311G(d)、基質およびアミノ酸残基に 6-31G(d) を用いた。タンパク質環 境は誘電率 4.0 の PCM モデルで近似した。電子状態計算には Gaussian09 rev. D.01 を用いた。

【結果および考察】図1にHPCDのHis248がプロトン化した活性状態と休止状態の最安定酸素付加構 造をスピン状態とともに示した。活性状態では酸素は end-on 配位、S=2 状態が安定であり、休止状態 では side-on 配位、S=3 状態が安定である。His248 プロトン化状態では、アミノ酸残基の配向は X 線 構造<sup>3)</sup>に類似するが、酸素付加エネルギーは休止状態の方が活性状態よりも酸素付加が起こりやすい ことを示す。



図1 活性状態と休止状態の最安定酸素付加構造。固定した炭素を緑で示した。

His248 互変異性体との比較によるプロトン化および第二配位圏による水素結合が酸素付加エネル ギー、酸素配位構造、電子状態に及ぼす影響、DHBD と HPCD との違いなどについては、当日発表す る予定である。

### 【参考文献】

- 1) M. M. Mbughuni, et.al. Biochemistry 50, 10262-10274, 2011.
- 2) H. H. Tai, C. J. Sih J. Biol. Chem. 245, 5072-5078, 1970.
- 3) E. G. Kovaleva, J. D. Lipscomb Science 316, 453-457, 2007.
- 4) M. I. Davis, et.al. J. Am. Chem. Soc. 125, 11214-11227, 2003.