# 液相レーザーアブレーションによる新奇希土類微粒子の生成

日本大学生産工学部 教養・基礎科学系

# 助教 宮崎 淳

(平成 20 年度一般研究開発助成 AF-2008212)

キーワード:レーザーアブレーション、微粒子、希土類金属

#### 1. 研究の目的と背景

レーザーアブレーションは、レーザー光を金属タ ーゲットに集光する事により金属を蒸発させる手 法である。レーザーのエネルギーがターゲット上の ー点に集まる事により、周囲に熱が伝わることなく 効率よく原子が蒸発する特性がある。また、レーザ ーアブレーションにより生成した金属原子は、高い 並進エネルギーを持つと同時に高い励起状態にあ るので、アブレーション直後に周囲の分子と反応す ることで新奇化学種を生成することが期待される。 さらに、液相中でレーザーアブレーションを行うと、 アブレーション直後の金属は周囲の溶媒に急速に 冷却されるため、温和な条件では進行しない準安定 構造の微粒子を取り出すことが可能となる。

申請者はこれまで、真空中に保持した希土類金属 (Sc, Yb)の表面に Nd:YAG レーザーの光を集光し て蒸発させ、有機分子と反応させて低温マトリック ス単離することで新奇希土類錯体の合成について 研究を進めてきた。また、液相中に保持した金属片

(Cu, Fe)の表面をレーザーアブレーションすることで、準安定状態の微粒子生成の研究も進めてきた。

本研究では、液相中の希土類金属をレーザーアブ レーションして蒸発させ、微粒子の生成過程を検討 する目的で研究を行った。具体的には、以下の3点 について検討を行った。1) 微粒子生成の初期段階 の反応機構を解明するために、希土類金属と有機環 状分子であるシクロペンタジエン (Cpd) を真空中 で反応させ、生成した化学種の構造を検討した。2) 液相中で希土類金属のレーザーアブレーションを 行い溶媒との反応による新奇微粒子の生成につい て検討した。3)液相中での反応過程を明らかにす るため、アブレーション時の発光スペクトル測定を 行った。

# 2. 実験方法

#### 2・1 希土類金属と有機物の反応生成物の検討

レーザー蒸発のターゲットとなる Yb と Sc は、 レアメタリック社の純度 99.9% の物を使用した。 Cpd は、ジシクロペンタジエンをクラッキング生成 したものを使用した。実験を行ったチャンバー内の 配置図を図1 に示す。チャンバーの前方に配置さ れた Nd: YAG レーザー (Continuum Surelite I-10, 532) nm, 200 mJ/pulse, 6 ns) の光を、凹凸レンズを通して ビーム径を2倍に拡げたのち、平凸レンズ (f=100) を通して金属ターゲットに集光照射して金属をレ ーザー蒸発した。Cpd は、コック付き試験管に入れ てチャンバー後方に配置した。導入は Cpd 自身の 蒸気圧で行うため、試験管をスラッシュバスに浸し、 クラッシュアイスや水ーエタノール混合液を用い てサンプルの温度を下げ、さらにニードルバルブを 通すことで、導入時の蒸気圧を調整した。Cpd 蒸気 は、レーザー照射と同期させた電磁パルスバルブを 通して導入し、閉サイクル型ヘリウム冷凍機で18K に冷却された CsI 基板上に凝集させた。CsI 基板が 取り付けられたサンプルホルダーは、レーザー入射 光とは反対側の配置を取ることが特徴である。レー ザー蒸発とガス導入パルスを 0.2 Hz で繰り返し回 数を変化させて、低温試料を生成した。得られた低 温試料を、FT-IR 赤外分光器を使用して赤外吸収ス ペクトルの測定を行った。

# 2・2 液相レーザーアブレーション

液相レーザーアブレーションによる微粒子生成 の際の各装置の配置を図 2 に示す。Nd:YAG レー ザーの光を 45°の直角プリズムを用いて垂直方向 に曲げ、焦点距離 100 mm の球面平凸レンズを通し てネジロ瓶の底に保持したターゲット金属表面に 集光し、金属を溶媒中にアブレーションすることで 微粒子を生成した。レーザーパルス間隔は 10 Hz で 実施した。





図 2 液相レーザーアブレーションの概略図

溶媒には、1-プロパノール、エチレングリコール (Wako Chem. Co. Ltd)の有機溶媒とイオン液体であ るテトラクロロアルミン酸 1-エチル-3-メチルイミ ダゾリウム (Fluka)を用いた。図 3 に用いたイオ ン液体の構造を示す。



図 3 テトラクロロアルミン酸 1-エチル-3-メチル イミダゾリウムの構造

#### 3. 実験成果

#### 3・1 Sc と Cpd の反応生成物

レーザー蒸発した Sc と Cpd の反応生成物の赤 外吸収スペクトルを図 4 に示す。図 4(a) は、Cpd だけを 24 パルス導入した時のスペクトルである。 (b) と (c) はそれぞれレーザー蒸発した Sc と Cpd を 360 パルス、720 パルス導入した際のスペクト ルで、下に行くほど導入量が増えてくる。また、(a) の縦軸は (b) と (c) に比べて 10 倍に拡大してある。 (縦軸のところに'×10'と表記した。他のスペクト ルも同様である。) 図 4 (a) のスペクトルを、低 温マトリックス単離した Cpd のスペクトルと比較 すると、(a)のスペクトルは低温で測定したにもか かわらず、ピークの線巾が広くなっていることがわ る。これは、アルゴン希釈を行っていないために Cpd が凝集しているためである。スペクトル中 に 'Cpd' で記したピークは、低温マトリックス単 離した Cpd のスペクトルでも観測された吸収であ る。そのほかに、996 cm<sup>-1</sup> と 1108 cm<sup>-1</sup> に吸収が観 測され、それぞれ Cpd の環振動の吸収と帰属した <sup>1)</sup>。この吸収が見られたのは、Cpd の導入量が多 いためだと考えられる。

次にレーザー蒸発した Sc と Cpd を 360 パルス 導入した際のスペクトルを図 4(b) に示す。この時 の Sc と Cpd の混合比は、Sc/Cpd = 1/31 であった。 このスペクトルにおいて、806 cm<sup>-1</sup> の低波数側と 996 cm<sup>-1</sup> の高波数側に新たな吸収が見られた。さら に導入量を増やしていくと 2 つの吸収は増加した (図 4(c))。得られたピークと、Sc のシクロペンタ ジエニル錯体であるトリス (シクロペンタジエニ ル)スカンジウム (ScCp<sub>3</sub>)の赤外吸収位置とピーク 強度比<sup>2)</sup>を比較したところ、ScCp<sub>3</sub>では、1010 cm<sup>-1</sup> 付近に C-H 面内変角の吸収が見られ、790 cm<sup>-1</sup> に C-H 面外変角の吸収が面内変角よりも高強度に観 測される事から、この 2 つの吸収を ScCp<sub>3</sub>の吸収 と帰属した。



図 4 低温基板上にレーザー蒸発した Sc と Cpd (Sc/Cpd = 1/31) を共凝縮した試料の赤外吸収スペ クトル。(a) は Cpd のみを 24 パルス導入、(b) は Sc と Cpd を 360 パルス導入、(c) は 720 パルス導 入。

# 3・2 Yb と Cpd の反応生成物

レーザー蒸発した Yb と Cpd の反応生成物の赤 外吸収スペクトルを図 5 に示す。混合比は、Yb/Cpd = 1/8 である。(a) は、Yb と Cpd を 60 パルス導入 した際のスペクトルであり、(a), (b), (c) と下に行く に従って導入量 (パルス数)を増やして示してある。 図 5 の 3 つのスペクトル全てにおいて、図 4 (a) と同様な Cpd の幅広の吸収が観測された。しかし、 990 cm<sup>-1</sup> より高波数側の 1010 cm<sup>-1</sup> に Cpd と異な る新たな吸収が見られた。(b) から(c) へと導入量 が増えるに従って、さらに 823 cm<sup>-1</sup> と 760 cm<sup>-1</sup> に も新たに吸収が観測された。Sc と Cpd の実験と同 様に、Yb のシクロペンタジエニル錯体であるトリ ス(シクロペンタジエニル)イッテルビウム (YbCp<sub>3</sub>) が生成した可能性を考慮したが、YbCp<sub>3</sub> の低温マ トリックス試料の赤外吸収スペクトルは、779 cm<sup>-1</sup> と 794 cm<sup>-1</sup> に C-H 面外半角の吸収が高強度に見ら れ、さらに 1013, 1017 cm<sup>-1</sup> に C-H 面外変角の吸収 が観測される事から、得られたスペクトルのピーク 位置とピーク強度は一致しなかった。よって、レー ザー蒸発した Yb と Cpd との反応で YbCp<sub>3</sub> は生成 しないことが分かった。また、Yb と Cpd の混合比 が 1/108 の条件で実験を行ったところ、これら 3 つ の吸収が観測された事から、Yb に対して Cpd が高 濃度のときに安定だということが示され、レーザー 蒸発した Yb と Cpd の反応で 1010 cm<sup>-1</sup> に高強度 の吸収と、823 cm<sup>-1</sup> と 760 cm<sup>-1</sup> に吸収が観測された。



図 5 低温基板上にレーザー蒸発した Yb と Cpd (Yb/Cp = 1/8) を共凝縮した試料の赤外吸収スペク トル。(a) は Yb と Cpd を 60 パルス、(b) は 360 パルス、(c) は 720 パルス導入。

# 3・3 密度汎関数法による反応生成物の検討

レーザー蒸発により得られた Yb と Cpd との反 応で得られた新奇化学種の構造を予測する目的で、 密度汎関数法による計算を行った。密度汎関数法計 算 プ ロ グ ラ ム で あ る ADF2000.02<sup>3)</sup>の IV (Yb:IV/Yb.4d C:IV/1s)の基底関数を使用し、構 造最適化と振動数解析を行った。計算対象としては、 Yb と Cp 基からなる化学種を中心に探索を行った。 構造最適化と振動数解析の両方の結果が得られた 化学種について図 6 に示す。 $C_5H_6$ Yb の組成の物は (a)の CpdYb と (b)の( $\eta^5$ -Cp)YbH の 2 種類の構 造が得られた。(a) の CpdYb では、Yb と Cpd 基 が $\eta^4$ の配位形式で結合し、Cpd 基の CH<sub>2</sub> 基が Yb とは逆側を向きη4の面から浮き上がった、ビシク ロ[2.1.0]ペンタ-2-エン(BCP)に近い構造を取ってい る。(b)に示した(η<sup>5</sup>-Cp)YbH は、水素原子が Cpd か らはずれて Yb と結合し、Cpd が Cp 基となって Yb にn<sup>5</sup> で結合している構造を取り、抵抗加熱によ り生成した鉄原子と Cp 基との反応で得られる化 学種と同じ構造となっている<sup>4)</sup>。( $\eta^{5}$ -Cp)YbH にお ける Yb-H 間距離は 2.132 Å、Cp 基の中心を Z と した場合の Yb-Cp(Z) = 2.377 Å という値となった。 CpdYb と( $\eta^5$ -Cp)YbH の基底状態のエネルギーを 比較すると、( $\eta^5$ -Cp)YbH の方が CpdYb に比べて 28.17 kcal/mol 安定だということが分かった。この 事から、Cpd と Yb が結合を持つ場合、Cpd が 5 員環部分を歪めて BCP に近い構造で結合するより、 C-H 結合を切断して Cp の構造で配位する方が安 定だということが分かった。( $\eta^5$ -Cp)YbH は、Cpd から外れた水素が Yb 結合を持っているが、Cpd と Yb だけの(η<sup>5</sup>-Cp)Yb の最適化構造も得られ(図 6 (c))、Yb-Cp(Z) = 2.353 Å と(ŋ<sup>5</sup>-Cp)YbH より若干 短い結合距離となった。

構造最適化された3 種類の化学種について振動 数解析を行った。得られた振動数を図7に示す。 図 7 (a) に示した CpdYb のスペクトルでは、777 cm<sup>-1</sup>にη<sup>4</sup> 結合部分のC-H 面外変角が高強度に観測 され、848 cm<sup>-1</sup> に CH<sub>2</sub> 基の C-H 面外変角と $\eta^4$ 結 合部分の C-H 面内変角が観測された。図 7 (b) と (c) には、Cpd 基から水素原子が外れたと考えられ る( $\eta^{5}$ -Cp)YbH (b) と( $\eta^{5}$ -Cp)Yb (c) の振動数を示す。 2 つのスペクトルとも、Cp 基の C-H 面外変角が ( $\eta^{5}$ -Cp)YbH で 729 cm<sup>-1</sup> に、( $\eta^{5}$ -Cp)Yb で 740 cm<sup>-1</sup> に見られ、C-H 面内変角がそれぞれ 979 cm<sup>-1</sup> と 973 cm<sup>-1</sup>、981 cm<sup>-1</sup> と 968 cm<sup>-1</sup> に予測されている。ま た、(ŋ<sup>5</sup>-Cp)YbH では、1168 cm<sup>-1</sup> に Yb-H の伸縮振 動が高強度に予測された。これにより、Yb と Cpd の反応では錯体で知られている YbCp<sub>3</sub> や YbCp<sub>2</sub> とは異なる化学種をスタートとして微粒子化が進 行すると考えられる。



図 6 密度汎関数法から予測された Yb と Cpd の 反応生成物 (ADF/TZP) (a) CpdYb, (b) ( $\eta^5$ -Cp)YbH, (c) ( $\eta^5$ -Cp)Yb。図中の数値は最適化エネルギーと結 合距離を示す。Z は Cp 基の中心を示す。



図 7 密度汎関数法の振動数計算からア測される 各化合物の赤外スペクトル(ADF2000.2/IV)。 (a) CpdYb, (b) ( $\eta^{5}$ -Cp)YbH, (c) ( $\eta^{5}$ -Cp)Yb

3・4 液相レーザーアブレーションによる微粒子生 成

新奇微粒子合成を目的として、液相レーザーアブ レーションにより希土類金属の Yb をターゲット にして実験を行った。これは、1)レーザーアブレ ーションした Yb と Cpd の低温試料で錯体とは異 なる化学種の生成が示唆されたこと、2) Yb の酸 化数は2価と3価で安定なことから酸化数の異な る化合物微粒子の生成が期待できること、3)発光 材料への展開が期待できることなどの理由からで ある。微粒子の生成条件を検討するために、溶媒に は、他の金属で微粒子生成が確認されている 1-プロ パノールとエチレングリコールを用いて実験を行 った。生成した微粒子の粒径を見積もるために、ゼ ータ電位・粒径測定システム(大塚電子)で解析を 行った。図8は、溶媒に1-プロパノールを用いて アブレーションした場合の結果である。図 8(a) の 散乱強度分布から、生成した微粒子の粒子サイズは、 平均粒径が 47.0 nm と 19713 nm の 2 つの分布が あることが分かった。しかし、図 8(b) の個数換算 分布を見ると、生成した微粒子の多くは47.0 nm に 大きなピークがあるのみで19713 nm 付近に分布が 見られないことから、粒径サイズが 40 nm 程度の 均一な微粒子が生成したと考えられる。現在、微粒 子の構造について検討を行っている。

有機溶媒での実験条件を参考に、イオン液体であ るテトラクロロアルミン酸 1-エチル-3-メチルイミ ダゾリウムを用いて実験を行った。液相レーザーア ブレーションでは、生成する微粒子の数が非常に少 ないという欠点がある。本研究でも生成量が非常に 少なく、生成した微粒子の評価をおこなうことが困 難と成った。また、アブレーション途中で気液界面 に物質が析出し、レーザーの透過性が悪くなり生成 量をあげることができなくなった。生成した微粒子 の粒系を先ほどと同様にゼータ電位測定装置で解 析しようと試みたが、析出物の光散乱により粒径分 布測定を行うことはできなかった。生成した微粒子 の SEM 写真を図 9 に示す。得られた微粒子は極 微少量なため、SEM でもほとんど確認できないが 中心部に少量の粒子状物質が観測された。SEM 画 面から粒子サイズを測定すると 90 nm 程度の粒子 を確認することができた。



図 8 液相レーザーアブレーションにより生成した Yb 微粒子の散乱強度分布(a) と個数換算分布(b)



図 9 生成した Yb 微粒子の SEM 写真

イオン液体を溶媒に用いた場合、短時間で塩の生 成が起こりレーザー光の透過を妨げることが明ら かと成った。イオン液体は、有機溶媒と比較して高 沸点であり、熱による分解もほとんど起こさないこ とから、今後はレーザーアブレーション中にマイク ロ波を照射し、熱励起状態でアブレーションを行う ことで塩の析出を抑え生成量を上げることを検討 しており、現在そのセットアップを進めている。



# 3・5 液相レーザーアブレーション中の発光スペク トル測定

Wavelength / nm

図 10 液相レーザーアブレーション中の発光スペ クトル。(a) は Compass X(BTC112)、(b) は itrometer (BRC642) を用いて 100 ms 露光を 1 回積算。(c) は itrometer を用いて 1 ms 露光を 100 回積算。

微粒子生成の初期段階で生成する化学種の同定 とその時間変化を明らかにする目的で、アブレーシ ョン時の発光スペクトル測定を行った。実験は、ア ブレーション時にねじ口瓶の脇からコリメートレ ンズを用いて集光した光を、石英製の光ファイバー を通してダイオードアレー型の USB 分光器 (B&W TEK INC.) に導き測定を行った。アブレーシ ョン時には Nd:YAG レーザーの光が大量に分光器 に入射するのを防ぐため、ノッチフィルター (TECHSPEC) で極力入射光をカットした。図 10 に 測定した発光スペクトルを示す。図 10 (a) は、 Linear Array の CCD を有する Compass X を用いた 場合で、(b) は、裏面入射の CCD を有する itrometer の結果である。Compass X を用いた方では、532 nm に観測される Nd:YAG レーザーの光以外はノイズ に隠れてほとんど何も観測されなかったが、(b)の itrometer の方では 500 nm と 560 nm にブロードな 発光が見られ、640 nm 付近にもピークが観測され た。一般的に、裏面入射 CCD の方がノイズを抑え られる利点があることから、今回の発光スペクトル 測定では有効な測定手段だと言うことが明らかと 成った。数社のダイオードアレー分光器を用いた結

果、裏面入射の場合、高強度の光が入射すると、ダ イオードアレーの電荷の雪崩現象により、元来発光 していない波長にピークが現れる現象が明らかと なった。また、この現象は装置のロットによって異 なることから、メーカー側とディスカッションに多 くの時間を費やした。最終的には、迷光ピークを取 り除くことはできなかったが、どの波長にピークが 現れるかを明らかにすることができた。図 10 (a) (b) は、100 ms 間露光した場合のスペクトルである が、レーザーパルスと分光器のシャッターを同期さ せて測定した図 10 (c) ではノイズが減り、明瞭な ピークが観測された。現在その帰属を行っている。

# 結び

本研究により、希土類金属と有機環状分子の初期 段階での反応と液相中での発光スペクトル測定手 法の開発を行い、液相中のレーザーアブレーション による微粒子生成への応用が可能となった。本研究 を推進することで、新奇希土類微粒子の構造と生成 機構を明らかにすることが可能となる。

# 謝辞

本研究の実施に際し、粒径分布測定では大塚電子 株式会社の田中克治様にご協力頂きました。また、 財団法人天田金属加工機械技術振興財団より一般 研究開発助成 (AF-2008212) を賜りました。ここに 厚く御礼申し上げます。

# 参考文献

1) E. Gallinella, B.Fortunato, P.Mirone, J. Mol. Spectrosc., 24, 345 (1967)

2) J. Miyazaki, Y. Yamada, J. Mol. Struct., 734, 115 (2005)

 Amsterdam Density Functional program package, Science Computing & Modeling NV, Vrije Universiteit; Theoretical Chemistry

4) D. W. Ball, A. H. Kafafi, R. H. Hauge, J. L. Margrave, *Inorg. Chem.*, **24**, 1985 (3708)