

液中レーザー溶融法による

サブミクロン球状金属粒子作製

越崎直人* 辻 剛志** 石川善恵***

1. はじめに

最近われわれのグループは、原料ナノ粒子分散液への非集 光レーザー照射によりさまざまな物質のサブミクロン球状粒 子作製が可能であることを見出した.このようなサブミクロ ン球状粒子は過去のレーザープロセスに関する論文でも電子 顕微鏡写真で散見されるが、ほとんどの場合目的のナノ粒子 以外の不要な副生成物でしかなかった.しかしわれわれが開 発した手法では、サブミクロン球状粒子が生成物の多数を占 めており、レーザーを用いたナノ粒子合成法として知られる 液中レーザーアブレーション法とは本質的に異なる特徴が徐 々に明らかになってきた.そこでわれわれはこの手法を「液 中レーザー溶融法」と名付けて、さまざまなアプローチから この手法の研究に取り組んできている.

サブミクロン球状粒子はポリマーやガラスなどのアモルフ ァス物質のものが市販されているが、金属や酸化物のような 結晶性物質では安定結晶面が生成しやすいため球状になりに くいことからほとんど報告例がなかった.しかし、液中レー ザー溶融法を利用すると酸化チタンや酸化亜鉛のような結晶 性酸化物のサブミクロン球状粒子の作製が可能であり、その 合成法の詳細に関しては既に論文や総説などで取りあげてい る⁽¹⁾⁻⁽⁶⁾.この手法は原料粒子の光吸収による加熱・溶融と いう現象を利用していることから非常に汎用的であり、金属 のサブミクロン球状粒子も原料に光吸収があれば同様に作製 可能である.本稿では、液中レーザー溶融法の特徴とこの手 法を利用して金属のサブミクロン球状粒子を作製したいくつ かの例を取りあげながら、本手法において重要な役割を果た す原料粒子の凝集・分散の状態や液相組成の役割などについて概説する.

2. 液中レーザー溶融法の特徴

液中レーザー溶融法は,他の手法では作製困難な結晶性サ ブミクロン球状粒子の合成が可能であり,以下に挙げるよう ないくつかの重要な特徴がある.

(1) 粒子サイズが原料より大きくなる

ナノ粒子生成に用いられる液中レーザーアブレーション法



図1 液中レーザーアブレーション法と液中レーザー溶 融法の比較.

^{*} 北海道大学大学院工学研究院教授;量子理工学専攻(〒060-8628 札幌市北区北13条西8丁目)

^{**} 島根大学総合理工学部准教授;物質科学科

^{***)} 姆産業技術総合研究所 ナノシステム研究部門 フィジカルナノプロセスグループ;主任研究員

Fabrication of Submicron Spherical Metal Particles by Laser Melting in Liquid; Naoto Koshizaki*, Takeshi Tsuji**, Yoshie Ishikawa*** (*Graduate School of Engineering, Hokkaido University, Sapporo. **Department of Materials Science, Interdisciplinary Faculty of Science and Engineering, Shimane University, Matsue. ***Nanosystem Research Institute, AIST, Tsukuba) Keywords: *laser melting in liquid, submicron spherical particles, space-selective heating, time-selective heating* 2014年1月5日受理[doi:10.2320/materia.53.87]

(図1左)では通常,金属板,焼結体ペレット,単結晶のよう なバルク体が原料ターゲットとして用いられるが,粉体を原 料に用いることも可能である.実際,ミクロンサイズの大き なフレーク状粉体にレーザー光を照射することでアブレーシ ョンを引き起こし,多量の貴金属ナノ粒子を作製する方法⁽⁷⁾ や,ナノ粒子が作製しにくい物質の微細化など⁽⁸⁾⁽⁹⁾が報告さ れている.いずれも粒子サイズは小さくなる方向にある.し かし一般的に言って,粒子原料の場合には生成物との区別が 難しいため,バルクターゲットが主に使われてきた.

これに対し液中レーザー溶融法(図1右)では、ナノ粒子 を原料としてサイズが1桁以上大きく丸い形態の粒子が得 られる.このような変化は従来の液中レーザーアブレーショ ン法ではなかった現象である.粒子生成プロセスが働いたか どうかは原料と生成物のサイズや形態の違いから明確に把握 できる点が大きな特徴である.もちろん、このような現象が 起こるためには多数の原料粒子の凝集・融合・溶融が必要と なる.

粒子ターゲットの利点の一つは,粒子と液相との界面が熱 拡散の障壁となってエネルギーが粒子に蓄積されやすくなる ことである.バルクターゲット(特に金属の場合)ではレーザ ーによって供給されるエネルギーが熱に変わったとしても, その熱がターゲット全体に急速に拡散してしまうことにな り,温度上昇が粒子の場合よりも起こりにくい.

(2) 低フルーエンス

液中レーザー溶融法では液中レーザーアブレーション法で 使われる値より2桁程度小さいレーザーフルーエンスが使 われ、多くの場合非集光で照射する.通常のナノ秒パルスレ ーザーにおいて非集光照射を行うと10¹² W/m²以下のエネ ルギー密度にしかならず、このような条件下では液中レーザ ーアブレーション法でしばしば問題となる多光子吸収や電子 放出は支配的にはなり得ないと考えられる⁽¹⁰⁾.むしろ、粒 子によって吸収された光エネルギーが熱に変換され、粒子の 加熱・溶融などを引き起こす過程が支配的になると考えられ る⁽¹¹⁾.さらに、非集光照射により反応空間を大きくするこ とができ、生成量拡大に大きく貢献することになる.

(3) 空間選択的加熱

液中レーザー溶融法では,照射したレーザー光はほとんど 全てが光学吸収を起こす空間的に隔たった原料ナノ粒子のみ に選択的に吸収されるため(図2左),各粒子の温度が原料物 質の融点にまで加熱されたとしても,投入されたエネルギー は1粒子あたりpJオーダーでしかない.実際,実験の後に は数℃程度の液温上昇が観測される程度である.電気炉加熱 やガラス容器中での加熱のような一般的な加熱方法では,対 象となる反応物を加熱するために周辺の媒体も加熱している ことを考えれば,液相レーザー溶融法において目的の溶融反 応に使われるエネルギーの利用効率は高いと考えられる.



図2 液中レーザー溶融法における空間的・時間的選択 加熱.

(4) 時間選択的加熱

本法ではナノ秒のパルスレーザーを使ってターゲット粒子 を短時間で加熱する(図2右).10 ns 程度の時間に粒子溶融 に必要なエネルギーが投入されるが,熱拡散速度の時間スケ ールは10⁻⁴~10⁻⁶秒であることから,ほとんどの熱が液相 側に散逸する前にエネルギー供給は終了する.また,レーザ ーのパルス周波数が10 Hz 程度であることから,次のレー ザーパルスまでの間に粒子は完全に冷却してしまう.長時間 のレーザー光照射を行っても実際は加熱・冷却をパルス回数 分だけ単純に繰り返していると考えられる.

(5) 広い材料汎用性

液中レーザー溶融法では、液中に分散した原料ナノ粒子が 比較的弱いレーザー光を吸収して、粒子の温度が融点を超え ることでサブミクロン球状粒子が得られることから、レーザ ー光を吸収するさまざまな物質のサブミクロン球状粒子が容 易に作製できることがわかってきた⁽³⁾⁻⁽⁵⁾⁽¹²⁾⁻⁽¹⁴⁾.実際、金 属では Au, Ag, Cu, Fe など、酸化物では Cu₂O, FeO, WO₃, TiO₂ など、半導体では Si, GaP などで作製可能であること を実験的に確かめている.

また,対象物質に光学吸収がない場合でも,カーボンナノ 粒子を光学吸収のアシスト材として利用することで,球状粒 子化が可能であることも検証している⁽¹⁵⁾.以下に,金属の 結晶性サブミクロン球状粒子の作製例をいくつか紹介する.

金のサブミクロン球状粒子合成と表面安定化剤の 効果⁽¹⁶⁾

金のナノ粒子は凝集しやすいことがよく知られ,これを防 ぐためのさまざまな表面安定化剤が多く研究されてきてい る.クエン酸は最もよく検討されている表面安定化剤であ り,市販の金ナノ粒子分散液にも実際に使われている.金ナ ノ粒子を原料としてサイズの大きなサブミクロン球状粒子を 生成させるには,ナノ粒子の凝集状態の変化によりどのよう に球状粒子が生成するかを明らかにすることが重要である. 以下にこのような視点で行った研究を紹介する.

(1) 原料の金ナノ粒子の作製

金のサブミクロン球状粒子の合成実験には、既報の液中レ ーザーアブレーション法による金ナノ粒子作製法を利用して 原料を作製した⁽¹⁷⁾.実際には、金板を蒸留水あるいはクエ ン酸ナトリウム水溶液の入ったガラスセル中に固定し、これ に波長 1064 nm のナノ秒パルス Nd:YAG レーザー(パルス 幅 10 ns,繰り返し周波数 10 Hz)からの集光レーザービーム (フルーエンス 36 J・cm⁻²)を照射時間10~20分で照射し た.このようにして得られた金の原料ナノコロイド溶液に波 長 532 nm のナノ秒パルスレーザー(パルス幅 8 ns,繰り返 し周波数 10 Hz,典型的なフルーエンス 60 mJ・cm⁻²)を非 集光照射して金サブミクロン球状粒子作製を試みた.

(2) 水中とクエン酸溶液中での比較

純水中の金ナノコロイド原料溶液への非集光照射(60 mJ・cm⁻²)を行った場合,金のプラズモンピーク位置は長 波長側にシフトしながら,徐々に吸収がなくなった.このこ とは粒子が徐々に大きくなりかつ沈殿していくことを示して いた.実際には,照射10分後のSEM像からサブミクロン球 状粒子が形成したことが確認された.液中レーザーアブレー ション法で作られたナノ粒子は安定化剤なしでも比較的安定 と言われているが,実際には凝集が避けられないことをこの 実験結果は示していた.一方,金ナノ粒子の典型的な安定化 剤であるクエン酸三ナトリウム1mMを安定化剤として用 いると,原料ナノ粒子の沈殿は抑制されるが,この原料に対 して非集光レーザー照射を行ってもサブミクロン球状粒子が ほとんど生成しないことがわかった.

これらの事実から、サブミクロン球状粒子はレーザー照射 により加熱された分散ナノ粒子同士の衝突によって生成する のではなく、レーザー照射前に凝集しているナノ粒子からサ ブミクロン球状粒子が形成するものと考えられた⁽²⁾.言い換 えるとナノ粒子の凝集がサブミクロン球状粒子の生成には必 要であることを示していた.

(3) クエン酸濃度の効果

クエン酸の濃度を1mMから0.005mMへと変化させる ことで原料ナノ粒子の凝集状態を制御して,得られる粒子の 形態変化を観察した.図3は0.05mMで90分間照射と0.01 mMで60分間レーザー照射(60mJ・cm⁻²)した時の生成物 のTEM写真である.0.05mMではサブミクロン球状粒子 は生成しないが0.01mM以下ではサブミクロン球状粒子が 観測されるようになる.

(4) レーザーの照射時間依存性

図4はクエン酸濃度を図3よりもさらに希薄な0.005 mM に固定して、レーザー照射時間を変化させたときの生成粒子 のSEM写真による形態変化をまとめたものである.5分ま でのレーザー照射では原料からの形態変化は認められなかっ たが、照射9分経過あたりから急激にサブミクロン球状粒



図3 金ナノ粒子が分散した異なる濃度のクエン酸中で レーザー照射によって得られた粒子のTEM写 真.(左)0.05 mM,90分間.(右)0.01 mM,60分 間.



図4 金ナノ粒子が分散したクエン酸水溶液(0.005 mM)へのレーザー照射によって得られた粒子の SEM 写真. 左から5,9,11,14分間のレーザー照 射後の試料.

子が生成し始め、徐々にサイズの揃った粒子に変化していく 様子がわかる.実際この変化と対応して液相の吸収スペクト ルの形も変化し、照射5分経過後でも認められたプラズモ ン吸収ピークが、サブミクロン球状粒子生成とともに、急激 に小さくなっていく様子が観測された.

このようにクエン酸濃度 0.005 mM では, サブミクロン 球状粒子が生成し始めるまでに約5分の誘導時間があると ころが特徴的である.このような誘導時間は純水の場合は観 測されないことから,クエン酸の存在が誘導時間に大きな役 割を果たしている.クエン酸は金ナノ粒子の表面に吸着して いると考えられるが,パルスレーザーの照射により,金の融 点近くまでの加熱・冷却を繰り返している間に金ナノ粒子か ら脱着あるいは分解が進むと考えられる.誘導時間が経過す ると金ナノ粒子は凝集し始め,この際に照射されたレーザー 光により凝集金ナノ粒子が溶融しサブミクロン球状粒子が形 成されるものと考えられた.このようなモデルが正しいとす ると,クエン酸水溶液濃度が大きければ誘導時間は大きくな ると考えられるが,実際 0.01 mM の場合では誘導時間が27 分と大きくなることが実験的に確認されている.

以上のように,金ナノ粒子の液中での凝集状態を制御する ことにより,サブミクロン球状粒子を精度よく作製できるこ とがわかった.

酸化物からの還元によるサブミクロン球状金属粒子の作製

液中レーザー溶融法を利用して、銅や鉄のような活性な金属のサブミクロン球状粒子を作製するには銅や鉄のナノ粒子 が原料として必要になると考えられるが、これらの粒子は極めて活性であることから危険物に指定されており、入手は困難である.液中レーザー溶融法では、単に原料粒子の溶融によりサブミクロン球状粒子を作製するだけでなく、ナノ粒子 粉体の高温化学反応を利用することが可能である.銅や鉄の 酸化物ナノ粒子は容易に入手することが可能であり、これら を原料として有機溶媒中に分散してレーザー光を照射する と、有機溶媒が還元雰囲気として働き、銅や鉄のサブミクロ ン球状粒子を生成させることが可能である.このような実験 結果の例として CuO ナノ粒子原料から銅のサブミクロン球 状粒子を作製した例を紹介する⁽³⁾.

(1) サブミクロン球状粒子の反応合成

アセトン中に分散させた原料の酸化銅ナノ粒子(図5上)に パルスレーザー光を照射して粒子だけを1000℃以上の高温 に加熱・溶融させると、融解した原料が急冷することでサブ ミクロン球状粒子(図5下)が生成した.照射前後の粒子の X線回折スペクトルから原料のCuOからCu₂OやCuを含 む相に変化(還元)していることがわかった.このような変化 は照射するレーザー光のフルーエンスに強く依存した.

(2) サブミクロン球状粒子サイズのフルーエンス依存性

図6は異なるフルーエンスのレーザー光を照射したときに 生成する粒子サイズのフルーエンス依存性を示したものであ る.フルーエンスが小さい場合は原料の粒子サイズとほとん ど変わらないが,あるしきい値を超えると粒子サイズがサブ



図5 CuOナノ粒子原料のTEM 写真(上)とレーザー光 照射により生成したサブミクロン球状粒子の SEM 写真(下),および対応するXRD スペクト ル. レーザー照射条件はλ = 355 nm, 66 mJ pulse⁻¹cm⁻², 30分, アセトン中.

ミクロンサイズに増加し球状粒子が生成するようになる.こ れは,原料ナノ粒子の温度が融点を超えて溶融液滴が瞬間的 に生成しているためと考えられる.さらにフルーエンスを増 加させると粒子温度が沸点を超えて瞬時に気化蒸発するよう になり,生成した粒子のサイズが急激に小さくなる.このよ うな高いフルーエンスは,ナノ粒子合成のための液中レーザ ーアブレーション法で用いられるエネルギー範囲と考えられ る.このように,投入するエネルギーに応じて原料粒子の固 体状態,液体状態,気体状態を反映した粒子が生成物として 得られると考えられた.

(3) サブミクロン球状粒子組成のフルーエンス依存性

さらに、本手法のもう一つの大きな特徴は、サブミクロン 球状粒子が生成するフルーエンス範囲で、高温化学反応が引 き起こされるという点である.酸化銅(CuO)ナノ粒子を原料 としてアセトン中で非集光レーザー照射を行うと、図7のよ うに生成物はフルーエンスによって CuO から Cu₂O, Cu へ と徐々に変化した.レーザー光が照射されると原料粒子の温 度は融点を超えて1300~1700℃に短時間で到達する.この ような高温の粒子に接しているアセトン分子は熱分解を起こ し、炭素、水素、一酸化炭素、メタン、エチレンなどの分子 が生成し、これらの物質は CuO を還元することが可能であ ることが熱力学的に予測される.これらの分子による高温還



図6 照射したレーザーのフルーエンスと生成粒子サイ ズとの関係.



図7 照射したレーザーのフルーエンスと生成粒子組成 との関係.

元反応により生成物の組成が変化したものと考えられる.

以上のように、本手法を用いることで、金属酸化物の高温 還元反応を室温大気圧環境下の液体中で実現できることがわ かった.このような変化はアセトン以外の有機溶媒を使った 場合でも同様の現象を引き起こすことがわかっている.一 方、液体として水を用いた場合は、Cu 金属の球状粒子は全 く得られず、CuO の高温熱分解相である Cu₂O あるいはこ れが再酸化した CuO が観測されるだけである⁽¹⁸⁾.

このようにして得られた銅のサブミクロン球状粒子は比表 面積がナノ粒子よりも小さいことから,ナノ粒子分散液と比 べて液中に保存した状態ではるかに長い時間銅色を保って安 定に存在することもわかっている.

5. 混合コロイド溶液からのサブミクロン球状合金粒 子の合成

液中レーザー溶融法では、ナノ粒子原料を液中に分散して レーザー光を照射するだけでサブミクロン球状粒子が得られ るが、2種類のナノ粒子原料を液中で混合してレーザー光を 照射すれば、ナノ粒子同士の相互作用があれば2成分から 構成されるサブミクロン球状合金粒子やサブミクロン球状複 合粒子の生成が期待される.ここでは金-酸化鉄および金-酸 化コバルトの2成分原料粒子系を有機溶媒中に分散してレ ーザー照射することで、Au-Fe あるいは Au-Coの2成分系 サブミクロン球状粒子の作製を試みた実験結果について紹介 する.

(1) 金-酸化鉄混合コロイド溶液の場合⁽¹⁹⁾

塩化鉄の加水分解により作製した平均粒径 5 nm の酸化鉄 (マグネタイト Fe_3O_4)ナノ粒子原料と 3 章と同様に液中レー ザーアブレーション法により作製した平均粒径 20 nm の金 ナノ粒子を原料として用いた.これらを混合したコロイド溶 液(アルコールなどの有機溶媒溶液)は図8(a)のように強く 凝集していた.レーザー照射によりサブミクロン球状粒子が 徐々に生成し始め,1時間の照射で450 nm 径の平滑な表面 をもった球状粒子のみが図8(b),(c)のように生成した.形 態が球状であることから,レーザー照射時に粒子の温度がマ グネタイトの融点1600℃と金の融点1064℃を超えているこ とが示唆された.図8(c)の TEM 写真から球状粒子の内部 はコア直径 300 nm, シェル厚さ 75 nm のコア-シェル構造 であることがわかる. このような形態の変化に対応して粒子 の色が変化し,金のプラズモン吸収に起因する赤い色が消失 した.単一粒子の EDS 分析結果から Fe-Au-O 多成分複合 粒子の生成が確認され,コア相は Au リッチ,シェル相は Fe リッチであることもわかった.

このような複合粒子の構造を解明するため、Au は溶解し ないが Fe 成分(金属鉄、酸化鉄)は溶解する塩酸による処理 を複合粒子に施した.塩酸処理前は図8(b)のようになめら かな表面をもつ球状粒子であったが、処理後は図9のように 非常にポーラスな構造に変化した.酸処理後の孤立粒子の Au:Fe 原子比は EDS 分析から粒子の中心部と表面でほぼ等 しく 90:10 であり、均一な組成ではあるが Fe が若干残って いた.レーザー照射後で塩酸処理前の粒子は XRD パターン から金(Au)、金-鉄(Au-Fe)固溶合金相、ウスタイト(FeO) の混合相であり、その重量比は 45:36:19 だった.一方、塩 酸処理後の均一相は、主成分は Au であるが、fcc Au-Fe 合 金相が観測されその重量比は Au: (Au-Fe)=80:20だった.

このような結果から、レーザー照射後のコア-シェル構造 生成は、低融点のAuがレーザーパルスにより溶融-固化を 繰り返す間に、マグネタイトが有機溶媒によって還元されて 生成する金属Fe成分がAu中に取り込まれる一方、金属Fe まで還元されなかったウスタイトはAuの中に取り込まれず に粒子表面に析出する過程を経るものと考えられた.

(2) 金-酸化コバルト混合コロイド溶液の場合⁽²⁰⁾

同様の実験を,金コロイド溶液と市販の酸化コバルトナノ 粒子を原料にしてエタノール中でレーザー照射を行った. 金-酸化鉄の場合と同様に比較的容易にサブミクロン球状粒



図9 塩酸処理後のAu/Fe_xO_y複合粒子の(a) TEM 写 真と(b) SEM 写真.



図8 (a) レーザー照射前の金とマグネタイトナノ粒子分散混合溶液を乾燥させて得た粒子の TEM 写真,およびレ ーザー照射後に得られた粒子の(b) SEM 写真と(c) TEM 写真.



図10 液中レーザー溶融法により得られた AuCo サブ ミクロン球状粒子の XRD パターンのレーザー照 射時間依存性. 一番下が Au ナノ粒子原料.

子が得られた. この際のレーザー照射時間に伴う XRD スペ クトルの変化を図10に示す. 照射時間の増加に伴い, Auの 回折ピークが徐々に小さくなるが,一方 Au-Co 固溶合金の ピークが大きくなった. Au-Co 二元系合金は共晶型であ り,通常の手法では合金を作りにくい系として知られている が,本手法により合金を作らない組合せでも固溶合金ができ ることがわかった.

液中レーザー溶融法は、多くの場合その反応過程はある程 度熱力学的に説明できることが還元反応や炭化反応を起こす 系で確認されてきているが、この例では非固溶性の合金の組 み合わせでも合金が生成することを示している.本プロセス では急冷プロセスという側面ももっているため、非平衡反応 性が導入される可能性もあるが、その詳細はまだ明らかにな っていないため、今後の研究が必要である.

いずれにせよこれらの結果は,液中レーザー溶融法により 2 成分の混合コロイド溶液から簡単に複合サブミクロン球状 粒子を作製できること,化学処理を使うことによりポーラス な構造を制御したサブミクロン球状粒子を作製できること, 非固溶性の合金粒子の作製も可能であること,などを示して おり,これまでにないユニークな複合構造サブミクロン球状 粒子作製法としての応用が期待できる.

液中分散原料粒子の溶融に必要なレーザーフルー エンス⁽²¹⁾

上記のように液体中に分散したナノ粒子への空間的・時間



図11 液中レーザー溶融法により粒子溶融に必要なレ ーザーフルーエンスの粒子サイズ依存性. 波長 が 532 nm のレーザー光を用いた場合の Au, Ag, Cu の計算値.

的選択加熱により、低フルーエンスレーザー光の1パルス 照射によって1個の粒子に対して供給されるエネルギーは 全て粒子の加熱・溶融に使われるものと考えられる. ある物 質の粒子を室温からある温度まで加熱するために必要なモル エンタルピーを ΔH とすると, 直径 d の球状粒子1個が必 要な熱量 Q は

$$Q = \Delta H \cdot \frac{\pi \rho}{6M} d^3 \tag{1}$$

と表される.ここで、 ρ は密度、Mは式量である. ΔH は、 例えば粒子を室温から加熱して完全に溶融させて液体のみに なるまでを考えるときは、融点までの加熱のエンタルピーと 融解のエンタルピーの和になる.

一方,レーザー光のエネルギーのうち粒子に吸収されて粒 子加熱に使われ得るエネルギーは

 $Q(\lambda, d) = J \cdot \sigma_{abs}^{eff}(\lambda, d) \cdot (\pi d^2/4)$ (2) ここで、 $\sigma_{abs}^{eff}(\lambda, d)$ は有効光吸収断面積(=光吸収断面積/幾 何学的断面積)で、レーザーの波長 λ と球状粒子径 d、その 物質の屈折率 n と消光係数 k が決まれば、球状粒子の Mie 理論⁽²²⁾⁽²³⁾により計算が可能である。この 2 つの式を等しい と置くことで1パルスのレーザー照射でサイズ d の粒子を 溶融させるために必要なフルーエンスが得られる。

$$J = \frac{2\rho\Delta H}{3M} \cdot \frac{d}{\sigma_{\rm abs}^{\rm eff}(\lambda, d)} \tag{(3)}$$

図11は, 波長 532 nm の光に対しての Au, Ag, Cu の nや kの文献値⁽²⁴⁾から, その完全溶融を引き起こすために必要 なフルーエンスの粒子サイズ依存性を計算した例である. 粒 子サイズ d が大きくなると $\sigma_{abs}^{eff}(\lambda, d)$ は一定値に近づくため Jは dに比例して大きくなる. すなわち, 大きい粒子ほど融 解しにくくなる. Ag では 100 nm 前後の粒子が最も溶融し やすく, Auはプラズモン吸収波長に近いため, 最も小さな フルーエンスで溶融する.

レーザー照射時間を長くすると粒子サイズは徐々に大きく なるが、これは粒子同士の融合によるものと考えられる.し かし、粒子が大きくなり過ぎると供給されるレーザーエネル ギーでは粒子が溶融しなくなり、融合が起こらなくなる.本

説

解

手法で得られるサブミクロン球状粒子がある一定のサイズに 収束するのは、このようなメカニズムが原因であると考えら れる.

7. おわりに

液中レーザー溶融法は,液相中に分散させたナノ粒子に非 集光低フルーエンスレーザーを照射することで,短時間の粒 子溶融によりサブミクロン球状粒子を得る方法である.従来 作製が困難だった結晶性物質のサブミクロン球状粒子が簡単 なプロセスで作製可能であり,これまでのレーザープロセス と比較して量産性も期待できる.このようなユニークな粒子 に関しては酸化物を中心にその光学的応用⁽⁵⁾⁽²⁵⁾の検討が進 められているが,金属についても徐々に電極応用や磁性応用 などの検討⁽¹²⁾⁽²⁶⁾が始まってきている.

この手法の本質は空間選択的パルス加熱であり,これまで 使われてきた通常の加熱方法である電気炉加熱などが周囲の 媒体を含めた非空間選択的加熱であることと対極をなすもの である.このような空間選択的パルス加熱により1000℃を 超える高温反応を室温の液体中で実現できることになる.こ の考え方を拡張することで,さまざまな高温反応を効率よく 実現する省エネルギー高温プロセスの開発につながっていく ものと期待される.

本研究の一部は文部科学省原子力特別研究,科研費 基盤 研究B(20360340),新学術領域研究(21110004),挑戦的萌 芽研究(25630341)の支援を受けて行われた.

文 献

- Y. Ishikawa, Y. Shimizu, T. Sasaki and N. Koshizaki: Appl. Phys. Lett., 91 (2007), 161110.
- (2) Y. Ishikawa, Q. Feng and N. Koshizaki: Appl. Phys. A Mater. Sci. Process., **99**(2010), 797.
- (3) H. Q. Wang, A. Pyatenko, K. Kawaguchi, X.Y. Li, Z. Swiatkowska–Warkocka and N. Koshizaki: Angew. Chem. Int. Ed., 49(2010), 6361.
- (4) H. Q. Wang, N. Koshizaki, L. Li, L. Jia, K. Kawaguchi, X.Y. Li, A. Pyatenko, Z. Swiatkowska-Warkocka, Y. Bando and D. Golberg: Adv. Mater., 23 (2011), 1865.
- (5) H. Q. Wang, M. Miyauchi, Y. Ishikawa, A. Pyatenko, N. Koshizaki, Y. Li, L. Li, X.Y. Li, Y. Bando and D. Golberg: J. Am. Chem. Soc., 133 (2011), 19102.
- (6) 越崎直人, A. Pyatenko, H. Q. Wang, 石川善恵:レーザー研究, 40(2012), 83.
- (7) M. Kawasaki: J. Phys. Chem. C., 115(2011), 5165.
- (8) H. Usui, T. Sasaki and N. Koshizaki: J. Phys. Chem. B., 110

(2006), 12890.

- (9) W. T. Nichols, T. Kodaira, Y. Sasaki, Y. Shimizu, T. Sasaki and N. Koshizaki: J. Phys. Chem. B., **110**(2006), 83.
- (10) A. Pyatenko, M. Yamaguchi and M. Suzuki: J. Phys. Chem. C., 113(2009), 9078.
- (11) A. Takami, H. Kurita and S. Koda: J. Phys. Chem. B., 103 (1999), 1226.
- (12) Z. Swiatkowska–Warkocka, K. Kawaguchi, H. Wang, Y. Katou and N. Koshizaki: Nanoscale Res. Lett., 6(2011), 226.
- (13) X. Y. Li, A. Pyatenko, Y. Shimizu, H. Q. Wang, K. Koga and N. Koshizaki: Langmuir, 27 (2011), 5076.
- (14) H. Q. Wang, X. Y. Li, A. Pyatenko and N. Koshizaki: Sci. Adv. Mater., 4(2012), 544.
- (15) X. Y. Li, Y. Shimizu, A. Pyatenko, H. Q. Wang and N. Koshizaki: J. Mater. Chem., 21 (2011), 14406.
- (16) T. Tsuji, T. Yahata, M. Yasutomo, K. Igawa, M. Tsuji, Y. Ishikawa and N. Koshizaki: Phys. Chem. Chem. Phys., 15 (2013), 3099.
- (17) T. Tsuji, Y. Okazaki and M. Tsuji: J. Photochem. Photobiol. A, 194(2008), 247.
- (18) H. Q. Wang, K. Kawaguchi, A. Pyatenko, X. Y. Li, Z. Swiatkowska– Warkocka, Y. Katou and N. Koshizaki: Chem. Eur. J., 18(2012), 163.
- (19) Z. Swiatkowska–Warkocka, K. Kawaguchi, Y. Shimizu, A. Pyatenko, H. Q. Wang and N. Koshizaki: Langmuir, 28 (2012), 4903.
- (20) Z. Swiatkowska–Warkocka, K. Koga, K. Kawaguchi, H. Q. Wang, A. Pyatenko and N. Koshizaki: RSC Adv., 3(2013), 79.
- (21) A. Pyatenko, H. Q. Wang, N. Koshizaki and T. Tsuji: Laser Photonics Rev., 7(2013), 596.
- (22) G. Mie: Ann. Phys., 330(1908), 377.
- (23) U. Kreibig and M. Vollmer: Optical Properties of Metal Clusters, Springer, Berlin, (1995).
- (24) Handbook of Optical Constants of Solids, edited by E. D. Palik, Academic Press, Inc., New York, (1985).
- (25) H. Fujiwara, R. Niyuki, Y. Ishikawa, N. Koshizaki, T. Tsuji and K. Sasaki: Appl. Phys. Lett., **102**(2013), 061110.
- (26) H. Q. Wang, L. Jia, L. Li, X.Y. Li, Z. Swiatkowska–Warkocka, K. Kawaguchi, A. Pyatenko and N. Koshizaki: J. Mater. Chem. A, 1(2013), 692.

★★★★★★★★★★★★★★★★★★★★★★★★★★★★★★★★★ 越崎直人

- 1997年 博士(工学)(東京大学)取得
- 1997年- 工業技術院 物質工学工業技術研究所 研究室長

2001年- 産業技術総合研究所 研究チーム長 副研究センター長 などを歴任 2013年- 現職

専門分野: 物理プロセスと化学プロセスの融合によるナノ材料合成

◎レーザーやスパッタと液相環境や自己組織化プロセスとの組み合わせた材料開発に従事.

辻 剛志







石川善恵