最近の研究

# 放射光を利用した金属合金における 固液共存体のせん断変形のその場観察

柳 楽 知 也<sup>\*</sup><sub>1</sub> 安 田 秀 幸<sup>\*</sup><sub>2</sub> C. M. Gourlay<sup>\*\*</sup> 杉 山 明<sup>\*\*\*</sup> 吉 矢 真 人<sup>\*</sup><sub>3</sub> 上杉健太朗<sup>\*\*\*\*</sup> 梅 谷 啓 二<sup>\*\*\*\*</sup><sub>2</sub>

## 1. はじめに

凝固プロセスにおいて発生する組成の不均一なマクロ偏析 は、機械的特性の低下を招くため、その低減や予測が課題と なっている.マクロ偏析の主な要因として,固液共存領域で の溶質が濃化した液相の流動(1)と、固液共存体(固相と液相 が共存したマクロな連続体)の変形による固相と液相領域の 分離が挙げられる.両者ともに温度差,濃度差による自然対 流、熱収縮、凝固収縮、鋳造プロセスで発生する外力などが 変形や流動の駆動力となる.前者の固液共存領域における濃 化液相の流動に関しては、理論・実験両面での詳細な研究が あるのに対して、後者の固液共存体の変形に関しては、固液 共存体のみかけの粘性と固相率の関係や,マクロな力学特性 の評価が大半であり、偏析形成の機構を主眼とした研究が少 ないのが現状である<sup>(2)-(8)</sup>.例えば、大きな力が作用する遠 心鋳造法や高圧鋳造法の場合、固液共存体の変形が要因とさ れるバンド偏析と呼ばれるマクロ偏析が発生する<sup>(9)(10)</sup>.定 性的には偏析形成を理解できるが、固相粒子スケールでの固 液共存体の変形機構は解明されていない.

図1は固液共存体のせん断変形によって形成されるせん断帯の模式図である.固相粒子同士の衝突が起こる固相率を有する固液共存体に対してせん断力を印加すると、不均一変形が起こり、固相率が低下したせん断帯が形成されることがあ

る. 凝固後にはバンド状の偏析帯となり,ポロシティ欠陥を 含むこともある<sup>(11)(12)</sup>. せん断変形過程では,液相と固相粒 子の相互作用,固相粒子同士の衝突の相互作用によって液相 の流動,固相粒子の変形・移動など起こり,これらの運動に 伴って凝固組織の変化が起きる. そのため従来の凝固後の組 織観察では,固相と液相の独立した運動によって起こる変形



模式図.

<sup>\*</sup> 大阪大学大学院工学研究科知能・機能創成工学専攻;1)助教 2)教授 3)准教授(〒565-0871 吹田市山田丘 2-1)

<sup>\*\*</sup> インペリアルカレッジロンドン,材料学科;Royal Academy of Engineering Research フェロー

<sup>\*\*\*</sup> 大阪産業大学工学部教授;交通機械工学科

<sup>\*\*\*\*</sup> 高輝度光科学研究センター利用促進部門;1)研究員 2)主幹研究員

Direct Observation of Shear Deformation in Semi-solid Alloys Using X-ray Imaging; Tomoya Nagira\*, Hideyuki Yasuda\*, C. M. Gourlay\*\*, Akira Sugiyama\*\*\*, Masato Yoshiya\*, Kentarou Uesugi\*\*\*\*, Keiji Umetani\*\*\*\*(\*Department of Adaptive Machine Systems, Osaka University, Suita. \*\*Department of Materials, Imperial College London, London. \*\*\*Department of Engineering, Osaka Sangyo University, Daitou. \*\*\*\*Japan Synchrotron Radiation Research Institute, Sayou) Keywords: *shear deformation, semi-solid, X-ray imaging, shear band, segregation* 2012年9月12日受理

過程を正確に知ることは困難である.また,固相粒子と液相 の運動は一致していないため,固液共存体を一つの連続した 粘性体として取り扱うと,本質的な変形の理解には繋がらな い.これまでに固液共存体の変形現象として,固相粒子の非 凝集化・凝集化<sup>(5)</sup>,固相粒子の変形<sup>(7)</sup>,みかけの体積膨張に よる偏析帯の形成<sup>(11)(12)</sup>などが報告されている.さらに固液 共存体の変形現象は固相率,固相粒子の大きさ・形状,液相 の粘性,せん断速度など多数の因子の影響を受け,変形過程 での組織が変化する.これらの因子の影響を個々に理解し, 変形過程を明らかにするために最も有効な手段は,固相粒子 スケールでの変形過程のその場観察である.

近年, SPring-8(日本), ESRF(EU), APS(米国)に代表 される第三世代大型放射光施設において, 硬X線単色光の X線イメージングを利用した金属合金の凝固過程の時間分 解その場観察が実施されている<sup>(13)-(17)</sup>. これまでに Sn 合金, Al 合金, Zn 合金を対象にデンドライト成長, デンドライト アームの溶断などの組織形成過程のその場観察が報告されて いる<sup>(18)(19)</sup>.著者らは,高融点である鉄鋼材料のその場観察 技術を構築し,純鉄から鋳鉄に至るまで,幅広い組成でのそ の場観察に成功している<sup>(20)-(22)</sup>. これらの技術を利用して, Fe-C 系合金, Al-Cu 系合金の固液共存体のせん断変形過程 を,固相粒子スケールでその場観察可能な手法を開発し た<sup>(23)-(27)</sup>.本稿では,Fe-C 系合金, Al-Cu 系合金の固液共 存体のせん断変形のその場観察例を紹介し,せん断帯の形成 機構およびせん断変形組織の特徴について概説する.

# 2. X線イメージングを利用した固液共存体のせん断 変形のその場観察手法の開発

その場観察は, SPring-8のイメージングのビームライン である BL20B2 にて行った.実験ハッチ内のその場観察装 置の配置を図2(a)<sup>(20)</sup>に示す.X線ビームの経路に上流側か らX線用のスリット、イオンチャンバー、その場観察用装 置の真空チャンバー,X線検出器が設置されている.真空 チャンバー内にグラファイトヒータが設置されており、その 内部にその場観察用のセルが配置してある. 固液共存状態で せん断変形を与えるための試料セルの構造を、図2(b)<sup>(27)</sup>に 示す. Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub> 板からなる鋳型を作製し, 鋳型内に試料(10 mm角,厚さ150-200 µm)を配置している.鋳型をAl<sub>2</sub>O<sub>3</sub> 板および BN 板で挟んで固定している. セルの下部には, 試 料に対してせん断力を印加するためのAl<sub>2</sub>O<sub>3</sub>板を配置してい る. 下部の Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub> 板は Z ステージと接続されており,一定 の速度で上昇させることが可能である.本稿において Fe-C 系合金, Al-Cu 系合金の場合, それぞれ 50 µm/s, 30 µm/s の速度である.チャンバー内を10Pa以下に減圧し、一定の 温度(Fe-C系合金: 1200-1400℃, Al-Cu系合金: 500-600℃)に保持し,所望の固相率となった時,Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub>板を挿入 して試料に対してせん断力を印加し,変形過程を時間分解で その場観察を行った. X線直接変換型撮像管の SATICON<sup>(28)</sup>を用いて透過像を撮影した.透過像のコント



図2 (a) 固液共存体のせん断変形のその場観祭装直の
配置<sup>(20)</sup>と(b) 試料セルの模式図<sup>(26)</sup>.

ラストが最良となるように X 線エネルギーを Fe-C 系合金, Al-Cu 系合金でそれぞれ 20 keV, 15 keV と設定した. S/N 比を向上させるために透過像を積算した. 観察視野がおよそ 5 mm 角であり, ピクセルサイズは 5.1  $\mu$ m である. 露光時 間はおよそ1s である.

## Fe-C 系合金における固液共存体のせん断変形の その場観察<sup>(23)</sup>

#### (1) 固液共存体のせん断変形前の組織

その場観察で用いた Fe-C 系合金の組成は, Fe-2.08C-0.87Mn-0.45Si(mass%)である.この組成は,固液共存領域 の温度範囲が広く固相率の制御が容易であるため,鉄鋼材料 のせん断変形試験にとって最適な組成であるが,半溶融加工 法にも適用可能な候補でもある.半溶融状態で鋳造を行う半 溶融加工法は加工力の低減,金型の寿命の向上といった優れ た特徴を有しており,Al系,Mg系合金だけでなく,近 年,鉄鋼材料にも応用する研究が進んでいる<sup>(8) (29)-(32)</sup>.

固相粒子の形態および粒径が異なる2種類の固液共存状 態の組織を作製した.図3は、せん断変形前の平均粒子径 (a)310 μm, (b)120 μm の固相粒子が分散した組織のX線透 過像である.液相よりも固相の密度が高いため、輝度の低い 黒色の領域が固相、輝度の高い灰色の領域が液相である.図



図3 固液共存状態 Fe-C 合金の X 線透過像<sup>(23)</sup>. (a), (c)液相を内包した Cloudy-like 形状の固相粒子 (粒径 310 µm)が分散した組織. (b),(d) ほぼ球 状の固相粒子(粒径 120 µm)が分散した組織. (c),(d) 図(a),(b)の固相粒子の拡大図. 固相の輪 郭を黒,図(c)中の固相内の液相を白で表す.

3(c),(d)は図3(a),(b)中の白枠内の固相粒子を拡大したX 線透過像である.図3(c)の中で固相粒子内に内包した液相 を白色で示す.また図3(c),(d)中で固相粒子の輪郭を黒色 で示す.図3(c)の粒径310 µmの固相粒子が分散した試料 において、固相粒子は液相を内包しており、球形から大きく ずれた形状である.この組織に類似した固相粒子は,他の Fe-C系合金においても報告されており、"Cloudy-like"<sup>(29)</sup> と呼ばれている典型的な固液共存状態の組織の一つである. 主に柱状デンドライト組織を再溶解し、固液共存状態を保持 した時に形成する.一方、図3(d)の粒径120 µmの固相粒 子が分散した試料では、固相粒子はほぼ球状に近く、内部に 液相は含まれていない.等軸晶から成る組織を再溶解すると 形成する.

二種類の組織の固相粒子の形態を評価するために以下で表 される形状因子(Shape factor : *F*)を用いた.

$$F = 4\pi \frac{A}{U^2} \tag{1}$$

ここで*A*は粒子の面積,*U*は粒子の周囲長で球の場合(X 線透過像では円)*F*は1となる.粒径310μm,120μmの固 相粒子が分散した試料においてそれぞれ0.64,0.94であり, 前者の固相粒子が後者に比べて球形から大きく外れた形状で あることが分かる.

#### (2) 透過 X 線強度を利用した固相率の算出

せん断変形前の初期固相率は,透過X線強度を利用した 三次元空間での評価を行った<sup>(24)</sup>.試料厚さは変化しないと 仮定し,固相のみの透過X線強度*I*<sub>s</sub>,液相のみの強度*I*<sub>L</sub>, 固液共存状態の強度*I*<sub>SL</sub>を算出する.  $I_{\rm S} = I_0 e^{-(\mu_{\rm cell} t_{\rm cell})} e^{-(\mu_{\rm S} t_{\rm specimen})} \tag{2}$ 

$$I_{\rm L} = I_0 e^{-(\mu_{\rm cell} t_{\rm cell})} e^{-(\mu_{\rm L} t_{\rm specimen})} \tag{3}$$

$$I_{\rm SL} = I_0 e^{-(\mu_{\rm cell} t_{\rm cell})} e^{-(\mu_{\rm L} (t_{\rm specimen} - t_{\rm S}))} e^{-(\mu_{\rm S} t_{\rm S})}$$
(4)

 $I_0$ は入射 X 線強度,  $\mu_{cell}$ ,  $\mu_L$ ,  $\mu_S$ は, それぞれアルミナセル, 液相, 固相の線吸収係数である.  $t_{cell}$ ,  $t_{specimen}$ ,  $t_S$  はそれ ぞれアルミナセル, 試料, 固相の厚さである. 式(2)から式(4)より, 固相の X 線ビーム方向での長さの比は

$$\frac{t_{\rm S}}{t_{\rm specimen}} = \frac{\ln I_{\rm SL} - \ln I_{\rm L}}{\ln I_{\rm S} - \ln I_{\rm L}} \tag{5}$$

ある固液共存体の領域 D における固相率[gs]<sub>D</sub> は次式で表される.

$$[g_{\rm S}]_D = \frac{\ln I_{\rm SL} - \ln I_{\rm L}}{\ln I_{\rm S} - \ln I_{\rm L}} \tag{6}$$

式(6)より算出した固相率( $g_S$ )は,粒径 310 µm の固相粒 子が分散した試料(図3(a))において約40%である.ただ し,固相粒子に内包されている液相の割合( $g_L^{int}$ )は約25%で あり,内包された液相を含めると,固相同士が相互作用を及 ぼす有効固相率 $g_{env}(=g_L^{int}+g_S)$ は,約65%である.一方, 粒径 120 µm の固相が分散した試料(図3(b))の固相率は約 55%である.

#### (3) 固液共存体のせん断変形によるせん断帯形成のその場 観察

液相を内包した Cloudy-like 状の固相粒子(粒径 310  $\mu$ m) が分散した試料のせん断変形のその場観察例を図4に示す. 図4(a),(b)中において,せん断力を印加するための Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub> 板が右下に配置してある.図4(a)の組織に対して,Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub> 板を2d分(固相粒子の平均粒子径dでAl<sub>2</sub>O<sub>3</sub>板の挿入距離 を規格化した.2dは,固相粒子2個分挿入したことを意味 する)挿入した後の組織が図4(b)である.また,図4(c)-(f) は図4(a)の白枠内における約0.7d間隔の拡大図である.図 4(g)-(j)は図4(c)-(f)と同一領域であり,液相領域を白 色,固相粒子の輪郭を黒で示している.図4(a),(b)中の黒 いバンド状のラインは,入射X線が試料を挟んでいる Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub>板の一部において,ブラッグの反射条件を満たして回 折し,試料後方に配置しているX線検出器にほとんど透過 X線が到達しなかったことに起因し,試料の変化とは無関 係である.

せん断力を印加する  $Al_2O_3$  板の前方では,主に固相粒子は 上方向に並進運動している.一方,図 4(a)の白枠領域のせ ん断領域では,固相粒子同士の衝突および衝突による固相粒 子の並進・回転運動が頻繁に起きている.図 4(c)-(f),(g)-(j)の連続画像から明らかのように,せん断力の印加に伴 い,主にせん断領域において固相率が低下しており,低固相 率の領域が,せん断方向に対して平行方向にバンド状に形成 されている.ここで低固相率の形成にとって重要な役割を果 たしている 5 個の固相粒子(A)-(E)に着目した.図 4(k)-(n)中にそれらの固相粒子を示す. $Al_2O_3$ 板が上昇するにつ れて,固相粒子 A から B, B から C へと固相粒子同士の衝 突によって応力が伝播し,固相粒子 C が並進・回転運動す



 図4 液相を内包した Cloudy-like 形状の固相粒子(粒径 310 μm)が分散した Fe-C 合金のせん断変形の その場観察例<sup>(23)</sup>. (a),(b) Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub> 板を2d 挿入し た前後のX線透過像. (c)-(f) 図(a)の白枠内に おける約 0.7 d 間隔のX線透過像(図(c),(f) はそ れぞれ図(a),(b)の白枠内の領域). (g)-(j) 図 (c)-(f)と同一の領域. 固相粒子の輪郭を黒,液 相を白で示す. (k)-(n) 図(g)-(j)内と同一の領 域. A-E は固相率低下に主に寄与する5つの固 相粒子.

ることによって、CがEをせん断方向に対して垂直方向に 近い左方向、Dを上方向にそれぞれ押し出し、EDの間隙が 広がる.固相粒子の間隙が広がると同時に、周囲から液相が その間隙に流れ込むことによって、固相率の低い領域が形成 される.ここで固相粒子の運動として重要な点は、単純に個 々の固相粒子はせん断方向のみに移動するのではなく、せん 断方向に対して垂直方向に近い方向に移動することである.

せん断領域では,固相粒子同士の並進・回転運動(固相粒 子の再配列)が頻繁におこり,固相粒子の間隙が広がること によって,固相率の低いせん断帯が形成することが,固相粒 子スケールで明らかになった.本実験条件では,せん断速度 は約10<sup>-3</sup>s<sup>-1</sup>であり非常に遅く,また有効固相率は65%で あり,液相中での固相粒子の移動は比較的容易である.この 変形速度が遅い条件下では,液相の流動性は比較的高く,固 相粒子の間隙が広がると同時に液相が流れ込み,固相率の低 い領域が形成されていた.



図5 (a),(b) 固液共存体のせん断変形モデルの模式 図<sup>(23)(27)</sup>.(c),(d) 液相を内包した Cloudy-like 形状の固相粒子(粒径 310 μm)が分散した組織に おける Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub> 板を 2 d 挿入した前後の X 線透過 像.(e),(f) 図(c),(d)の白枠領域の拡大図.(g), (h) ほぼ球状の固相粒子(粒径 120 μm)が分散し た組織における Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub> 板を 2.2 d 挿入した前後の X 線透過像.(i),(j) 図(g),(h)の白枠領域の拡大 図.

#### (4) 固液共存体のせん断変形によるみかけの体積膨張と固 相形態の影響

固液共存体のせん断変形によって固相率が低下する領域に 着目し,図3(a),(b)で示した2種類の形態が異なる固相粒 子が分散した固液共存状態の試料において,せん断変形によ る体積ひずみの変化を調べた.図5(a),(b)に示すように, ある固相率の固液共存体の領域 $\Delta x \Delta y$ の領域が,固体力学に おける固体の変形と同様に $\partial u_y / \partial x$ ,  $\partial u_x / \partial y$ の線素の方向の変 化により, $\Delta x' \Delta y' \sim$ と変形するせん断変形モデルを考え た.図5(c),(d)は,Cloudy-like状の固相粒子(粒径310 μm)が分散した固液共存状態の試料に対して Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub> 板を 2 d 挿入する前後の X 線透過像である.図5(c)の白枠領域の図 5(e)の領域を対象とした.せん断変形過程において,領域 内の固相粒子の位置を追跡することによって,図5(d)の白 枠領域の図5(f)へと変形していることが分かった.二次元 平面での画像解析により液相率は,約1%から約10%へと増 加している.また,試料厚さがせん断変形前後で変化しない と仮定すると,体積ひずみが約15%増加している.っまり せん断変形による固体間隙の拡大によって固相率が低下し, 固液共存体の領域のみかけの体積が膨張している.

金属合金の固液共存体のせん断変形によるみかけの体積変 化は, Gourlay 氏らによって起こることが指摘されてい る(11)(12).彼らは、土質工学の基礎現象であるダイラタンシ ー(Dilatancy)<sup>(33)</sup>という現象に着目した.ダイラタンシーと は飽和砂など土質材料と液相を含んだ試料に対して、排水条 件下でせん断力を印加すると,体積変化を起こす現象であ る. 例えば、海水を含んだ砂浜を足で踏み込んだ時、乾いた 砂が足場の周囲に盛り上がる現象が挙げられる.砂内部のせ ん断領域において、砂の間隙が変化することによって体積が 変化する.特に密な砂の場合,体積膨張を起こし,これを正 のダイラタンシーと呼ぶ. この体積膨張が,同じ固液共存状 態である金属合金においても起こると考え, Al 合金の固液 共存状態の試料に対してせん断力を印加すると, 試料全体の みかけの体積が膨張することを示した.ただし試料全体の体 積変化であり、固相粒子スケールでの変化は不明であった. 本研究の固相粒子スケールでのその場観察から、せん断変形 によってせん断領域における固相粒子の間隙が拡大すること

で固相率が低下し,みかけの体積が増加することが分かった.この結果から,飽和砂で観察される砂の間隙の変化によって起こる正のダイラタンシー(体積膨張)と類似する現象であることが示された.

図 5(g),(h)は、ほぼ球状の固相粒子(粒径 120 µm)が分散 した固液共存状態の試料に対して Al2O3 板を 2.2 d 挿入する 前後のX線透過像である.Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub>板の挿入距離は、図5(c), (d)の Cloudy-like 状の固相粒子が分散した試料とほぼ同一 である. せん断領域の図 5(g)の白枠領域の図 5(i)の領域の 変化について調べた. 領域内の固相粒子を追跡することによ って、図5(h)の白枠領域の図5(j)へとせん断変形している ことが分かった.二次元平面で考えると,液相の割合が約 3.6%から約7.8%へと増加しており、せん断変形によって固 相率が低下しているのが分かる.また体積ひずみが約8%増 加している.図5(e),(f)のCloudy-like状の固相粒子が分散 した試料の場合(約15%の体積ひずみの増加)と比べると、 体積ひずみの増加の割合が小さいことが分かる. 歪な Cloudy-like 状の固相粒子 (F=0.64) よりも、形状因子の高 い球形に近い固相粒子(F=0.94)の方がせん断変形によって 形成される低固相率の領域が小さく、せん断帯の幅は狭くな る. 固相形態の違いによって,低固相率の領域であるせん断 帯の幅が変化する要因として、固相粒子が回転運動した時に 及ぼす周辺の粒子への力学的作用の違いが挙げられる<sup>(26)</sup>.

球形から逸脱した固相粒子が回転する場合には,周辺の粒子 と接触し,球形粒子に比べて長距離に力学的作用が生じ,よ り大きな固相率の低下を招くと考えられる.

# Al-Cu 系合金の X 線イメージングを利用した固 液共存体のせん断変形のその場観察

## (1) 固液共存体のせん断変形によるせん断帯形成のその場 観察<sup>(24)</sup>

その場観察において用いた試料の組成は、Al-15Cu-0.5Ti-0.25B(mass%)である.Fe-C系合金と同様に、固液 共存状態において温度を保持し、Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub>板を試料下端から挿 入することによってせん断力を印加し、組織の変化を時間分 解でその場観察を行った.図6(a)は、Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub>板を8d挿入し た後のX線透過像である.また、図6(a)の組織に対してさ らに Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub> 板を 2.2 d 挿入後の X 線透過像を図 6(b)に示す. Al-Cu 系合金の場合, Al と Cu の質量吸収係数の差が大き いため, 吸収コントラストは大きくなる. Fe-C 系合金の固 液共存状態の試料(図3)と比べるとAl-Cu系合金の場合の 方が固相と液相の界面が非常に明瞭である.また,固相より 液相の密度が高いため、輝度の低い黒色の領域が液相、輝度 の高い灰色の領域が固相である.Fe-C系合金とは、固相と 液相の輝度の関係が逆となる. 試料厚さ 200 µm より固相粒 子(平均粒子径:約96µm)は小さいため,固相粒子は厚さ 方向に積層していると考えられる. 式(6)から算出した三 次元空間での固相率は約48%である.式(1)で定義される 形状因子は約0.8であり、球形からやや外れた形状である. 図 6(c),(d) に図 6(a),(b) 中のせん断領域の白枠領域の拡大 図を示す. Fe-C系合金と同様に、せん断力の印加により固 相粒子の間隙が広がることによって、固相率が低下している のが分かる.固体間隙の拡大によって固相率が低下した領域 は、主にせん断領域においてせん断方向に沿ってバンド状に 観察された.Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub> 板前方では固相粒子が密集しており,固 相率が増加している. 固相粒子がやや球に近いため固相粒子



図6 固液共存状態 Al-Cu 合金のせん断変形のその場 観察例<sup>(24)</sup>.(a),(b) Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub> 板を 2.2 d 挿入してせ ん断変形を与えた前後の X 線透過像.(c),(d) 図 (a),(b)の白枠領域の拡大図.

の変形を示す明瞭な結果は得られなかった.ただし,固相粒 子が等軸デンドライトの場合,Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub>板前方の領域ではフラ グメンテーションやデンドライトアームの曲げ変形が観察さ れている<sup>(24)</sup>.

## (2) 固相粒子の運動の定量解析によるせん断変形組織の特 徴<sup>(26)</sup>

固液共存体のせん断変形による固相粒子の運動の定量的な 解析を試みた.固相の粒子径が試料の厚みよりも小さい場 合,固相粒子が積層しているため,個々の固相粒子を正確に 追跡するのは困難である.そこで,平均粒径の1.2倍程度で ある120×120 μmの領域でのX線透過像のパターンに注目 し,フレーム間のパターンの移動より,その領域の固相粒子 の平均移動速度とした.パターン認識方法の詳細については 文献(26)を参照されたい.

領域毎に評価した固相粒子の平均の移動速度から、ひずみ 速度  $\epsilon_{11}$ ,  $\epsilon_{22}$ ,  $\epsilon_{12}$  を算出した. 1, 2 はそれぞれ x, y 成分の正 の方向であり、移動速度の x 成分を  $u_x$ , y 成分を  $u_y$  として いる.

$$\varepsilon_{11} = \frac{\partial u_x}{\partial x} \tag{7}$$

$$\boldsymbol{\varepsilon}_{22} = \frac{\partial \boldsymbol{u}_{y}}{\partial \boldsymbol{y}} \tag{8}$$

$$\varepsilon_{12} = \frac{1}{2} \left( \frac{\partial u_x}{\partial y} + \frac{\partial u_y}{\partial x} \right) \tag{9}$$

また固相粒子速度の発散 div $(\vec{u})$ を評価し、それぞれの領域の固相率変化を調べた.

$$\operatorname{div}(\vec{u}) = \frac{\partial u_x}{\partial x} + \frac{\partial u_y}{\partial y}$$
(10)

ただし固相率をfsとすると、次の質量保存則を満足する.

$$\frac{\partial f_{\rm s}}{\partial t} + f_{\rm s} {\rm div}\left(\vec{u}\right) = 0 \tag{11}$$

図7(a)は、左下からAl<sub>2</sub>O<sub>3</sub>板を9.4 d 分挿入した後の固液 共存状態の組織である.図7(a)の組織に対してAl2O3板を さらに 0.5 d 分挿入してせん断変形を与えた時の固相粒子の 運動を解析した.図7(b)に,解析したセル領域の固相粒子 の平均速度ベクトルを、矢印で示す. Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub>板の前方では、 ほぼ固相粒子は上方向に並進移動しており、固相粒子の移動 速度も大きい. せん断領域に近づくにつれて, 固相粒子の移 動方向はせん断方向に対して、平行方向の上向きからからせ ん断方向に対して垂直方向の右向きへと徐々に変化している のが分かる.特にAl<sub>2</sub>O<sub>3</sub>板の右上のせん断領域では、ほぼ完 全に固相粒子の移動方向が右方向へと変化している.図7 (c), (d)に固相粒子の移動速度のX成分 $(u_x), Y$ 成分 $(u_y)$ を それぞれ示す.正が赤の領域である.図7(c)の移動速度の X成分では、せん断領域で正(右方向)の速度が大きくなっ ており、図7(d)のY成分と比べるとX成分が支配的であ る.図7(b)のせん断領域を境に固相粒子の移動方向が右方 向に変化する速度ベクトルと対応している.一方、Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub>板 の前方の領域では、図7(d)の移動速度のY成分からX成分



図7 固液共存状態 Al-Cu 合金のせん断変形過程にお ける固相粒子の定量解析<sup>(26)</sup>. Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub> 板の移動距 離 0.5 d 後の (a) X 線透過像 (b) 固相粒子の速度 ベクトル (c) 移動速度の X 成分 (d) 移動速度の Y 成分 (e) 固相粒子のせん断ひずみ速度 (f) 固相 率の変化(固相粒子速度の発散).

よりも、Y成分の速度が支配的であり、正(上方向)の速度 成分が大きくなっている.また、Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub> 板から離れるにつれ て徐々に速度成分が小さくなっているのが分かる.また、せ ん断領域の右側では、Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub> 板の右端から約 16 d 程度離れ ると、固相粒子の移動はほとんど検出されなかった.

せん断領域において、せん断方向に対して垂直方向の右方 向に固相粒子の速度が生じた原因は、固相粒子同士の衝突や 再配列により、固相粒子間で力が作用し、固相粒子の運動量 が拡散したためである.実際に3(3)節でのFe-C系合金のせ ん断変形のその場観察において、固相粒子の衝突、再配列す ることによってせん断方向に対して垂直方向に近い移動をす る固相粒子が観察されている.ニュートン流体の層流領域の 流れを考えると、本実験の条件であれば、せん断領域より右 半分の領域に時計回り方向にループ状の流れが生じ、固液共 存体のせん断変形で観察された右側への速度ベクトルは生じ ない.つまり、せん断領域において、せん断方向に対して垂 直な方向に速度成分が生じるのは、固液共存状態特有の現象 であると言える.

図7(c),(d)の固相粒子の移動速度から算出したせん断ひ

ずみ速度(式(9))を図7(e)に示す.青色の領域はせん断ひ ずみ速度が比較的大きな負の値になっている領域であり,こ の領域でせん断変形が起こっている.せん断ひずみ速度の大 きい青色の領域は,せん断領域においてほぼせん断方向に沿 ってバンド状に広がっており,局在化しているのが分かる. この領域における平均のせん断ひずみ速度( $\epsilon_{12}$ )は $-2 \times 10^{-2}$ s<sup>-1</sup>であった.せん断領域でのせん断ひずみの局在化は, 0.5*d*毎のせん断力の印加で評価した場合,継続的に観察さ れた.

図7(f)は、式(10)で定義した固相率の変化を表す固相粒 子の速度の発散である.赤色は発散が正の領域、青色は発散 が負の領域である.式(11)より、この領域では固相率分布 に顕著な差はないので、固相粒子における速度の正の発散 は、固相率の低下を示している.図6のX線透過像で示し たように、発散が赤の領域では、実際に固相率が低下してい る.図7(e)のせん断ひずみ速度と対応して考えると、固相 率が減少する固相速度の発散が正の領域(赤の部分)とせん断 ひずみ速度が局在化する領域が対応している.この領域にお いて、3(3)節でのFe-C系合金のせん断変形のその場観察で 示したように、固相粒子の衝突・再配列によって固相率が低 下している.この領域の平均の固相粒子の速度の発散は1×  $10^{-2}$ s<sup>-1</sup>であった.また、低固相率の領域にほぼ対応する せん断ひずみ速度が局在化したバンド状のせん断帯の幅は、 約10粒子分(10*d*)であった.

図7(f)からAl<sub>2</sub>O<sub>3</sub>板前方では固相速度の発散が青で示さ れる負の領域で主に分布している.この領域は逆に固相率が 増加していることを示している.Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub>板前方では図7(b) で示したように,固相粒子がほぼ上方に並進移動している. 図6,図7(a)のX線透過像から見ても固相粒子が他の領域 に比べて密集しており,固相率が増加している.

これまでに、金属合金の固液共存体のせん断変形によって 生じる低固相率のバンド状のせん断帯は、砂やガラス玉な ど、粒状の固相粒子のせん断変形において観察されているせ ん断帯と類似していることが指摘されている<sup>(11)(12)</sup>.粒子の 種類や粒径によらずせん断帯の幅は 6-20粒子分である.一 方、バルク状の金属合金の固液共存体の変形によって生じる せん断帯の幅は、粒径によらず 7-18粒子分であり、ほぼ同 じ範囲である.本研究では、せん断ひずみ速度が局在化する せん断帯の幅が約10粒子であることが観察されており、こ れは過去の金属合金の固液共存体の変形によって生じるせん 断帯の幅の範囲内である.

#### 5. おわりに

本稿では、Fe-C系合金、Al-Cu系合金を対象に固相率 55-65%、せん断速度 10<sup>-3</sup>-10<sup>-2</sup>s<sup>-1</sup>の条件下でせん断変形 のその場観察を行い、せん断帯の形成メカニズムや固相形態 がせん断変形に及ぼす影響、さらには個々の固相の運動の定 量解析から、固液共存体のせん断変形組織の特徴について述 べた、本実験での固相率およびせん断速度では、せん断変形

によって固相同士の衝突・再配列によって固相間の間隙が拡 大しても、液相の流動性は大きいため、すぐに液相が周囲か ら流れ込んで低固相率の領域を形成する.ただし、高固相率 でかつ速いせん断速度になると、液相の割合も少なくなり、 液相の流動性も低下するため、変形挙動は大きく変化すると 予測される.近年,X線イメージングを利用したその場観 察において、観察対象の材料や凝固・変形現象にも依るが、 空間分解能5µm/pixelで時間分解能が,従来の100 ms か ら2ms程度まで向上している<sup>(34)</sup>.これにより固相率約 70%の Al-Cu 系合金において、せん断速度 10<sup>-1</sup> s<sup>-1</sup> でせん 断力を印加した場合、液相圧力の低下により、せん断変形に よって広がった固相間隙へ液相が流入することなく、鋳造プ ロセスの割れの原因と考えられる空隙が、せん断領域で形成 される過程が明瞭に観察されている(35). 今後は、非破壊で 2次元の断面写真を連続的に撮影して、3次元構造として再 構成するコンピュータトモグラフィー(CT)の手法(36)(37)と 組み合わせることができれば、3次元空間での変形過程の観 察も可能となる. せん断帯の3次元構造や, 固相の変形な どのせん断変形によって起こる組織変化に関する詳細な知見 が得られると期待される. また, せん断変形過程のその場観 察によって、偏析形成機構の解明に繋がるだけでなく、その 場観察の実証的な組織形成に関する知見を基に、鋳造欠陥の 予測・低減に向けたモデルの構築、さらにはモデルを基礎と したシミュレーション開発も期待される.筆者らは、その場 観察から得られたせん断帯の形成にとって重要な因子であ る,固相粒子の衝突・再配列を再現する固液共存体のせん断 変形における新たなマクロモデルの構築にも取り組んでい

本稿で紹介した固液共存体のせん断変形のその場観察は, SPring-8の長期利用課題(課題番号:2008A(B)0014, 2009A(B)0014)および一般研究課題(課題番号: 2010A1420,2011B1096)にて実施した.また,一般社団法 人日本鉄鋼協会産発プロジェクト展開鉄鋼研究,日本鉄鋼協 会鉄鋼研究振興助成,科学研究費補助金基盤研究(C)(課題 番号:24560910),基盤研究(A)(課題番号:24246124),基 盤研究(S)(課題番号:24226018)の成果を一部含んでいる. これらの助成に対して深く感謝の意を表す.

3<sup>(38)</sup>.

#### 文 献

- (1) J. A. Dantzig and M. Rappaz: Solidification, EPFL Press, (2009), 567–607.
- (2) S. A. Metz and M. C. Flemings: AFS Trans., **78**(1970), 453–460.
- (3) M. C. Flemings: Metall. Trans., **22A**(1991), 957–976.
- (4) C. P. Chen and C.-Y. A. Tsao: Acta Mater., **45**(1997), 1955– 1968.
- (5) E. Tzimas and A. Zavaliangos: Acta Mater., **47**(1999), 517–528.
- (6) E. Tzimas and A. Zavaliangos: Mater. Sci. Eng. A, **289**(2000), 228–240.
- (7) T. Sumitomo, D. H. StJohn and T. Steinberg: Mater. Sci. Eng.

A, **289**(2000), 18–29.

- (8) M. Kikuchi and R. Kopp: Ann. CIRP, 51 (2002), 653-670.
- (9) I. Kang and I. Ohnaka: Proc. of 4th Decennial Int. Conf. Solid. Proc., Univ. Sheffield, UK., (1997), 346–349.
- (10) S. Otarawanna, C. M. Gourlay, H. I. Laukli and A. K. Dahle: Mater. Charact., **60**(2009), 1432–1441.
- (11) C. M. Gourlay and A. K. Dahle: Nature, 445(2007), 70–73.
- (12) C. M. Gourlay, B. Meylan and A. K. Dahle: Acta Mater., 56 (2008), 3403–3413.
- (13) R. H. Mathiesen, L. Arnberg, F. Mo, T. Weitkamp and A. Snigirev: Phys. Rev. Lett., 83(1999), 5062–5065.
- (14) H. Yasuda, I. Ohnaka, K. Kawasaki, A. Sugiyama, T. Ohmichi, J. Iwane and K. Umetani: J. Cryst. Growth, 262(2004), 645– 652.
- (15) N. Mangelinck-Noel, H. Nguyen-Thi, G. Reinhart, T. Schenk, V. Cristiglio, M. D. Dupouy, J. Gastaldi, B. Billia and J. Hartwig: J. Physics D, 38(2005), A28-A32.
- (16) B. Li, H. D. Brody, D. R. Black, H. E. Burdette and C. Rau: J. Physics D, **39**(2006), 4450–4456.
- (17) S. Terzi, L. Salvo, M. Suery, N. Limodin, J. Adrien, E. Maire, Y. Pannier, M. Bornert, D. Bernard, M, Felberbaum, M. Rappz and E. Boller: Scr. Mater., **61**(2009), 449–452.
- (18) H. Yasuda, Y. Yamamoto, N. Nakatsuka, T. Nagira, M. Yoshiya, A. Sugiyama, I. Ohnaka, K. Umetani and K. Uesugi: Int. J. Cast Met. Res., 22(2008), 125–128.
- (19) H. Yasuda, Y. Yamamoto, N. Nakatsuka, M. Yoshiya, T. Nagira, A. Sugiyama, I. Ohnaka, K. Uesugi and K. Umetani: Int. J. Cast Met. Res., 22 (2009), 15–21.
- (20) H. Yasuda, T. Nagira, M. Yoshiya, N. Nakatsuka, A. Sugiyama, K. Uesugi and K. Umetani: ISIJ Int., 51(2011), 402–408.
- (21) H. Yasuda, T. Nagira, M. Yoshiya, M. Uesugi, N. Nakatsuka, M. Kiire, A. Sugiyama, K. Uesugi and K. Umetani: IOP Conf. Ser. Mater. Sci. Eng., 27 (2011), 012084.
- (22) A. Sugiyama, H. Yasuda, T. Nagira, M. Yoshiya, K. Uesugi, K. Umetani and I. Ohnaka: J. JFS., 83(2011), 131–136.
- (23) T. Nagira, C. M. Gourlay, A. Sugiyama, M. Uesugi, Y. Kanazawa, M. Yoshiya, K. Uesugi, K. Umetani and H. Yasuda: Scripta Mater., 64(2011), 1129–1132.
- (24) C. M. Gourlay, A. K. Dahle, T. Nagira, N. Nakatsuka, K. Nogita, K. Uesugi and H. Yasuda: Acta Mater., 59(2011), 4933–4943.
- (25) C. M. Gourlay, T. Nagira, A. K. Dahle, N. Nakatsuka, K. Uesugi and H. Yasuda: IOP Conf. Ser.: Mater. Sci. Eng., 27 (2011), 012086.
- (26) T. Nagira, H. Yokota, S. Morita, H. Yasuda, M. Yoshiya, C. M. Gourlay, A. Sugiyama, K. Uesugi and K. Umetani: Tetsu-to-Hagane, 99 (2013) in press.
- (27) 柳楽知也,安田秀幸,C. M. Gourlay,杉山 明,吉矢真人, 上杉健太朗,梅谷啓二:放射光,25(2012),275-284.
- (28) K. Umetani, K. Uesugi, M. Kobatake, A. Yamamoto, T. Yamashita and S. Imai: Nucl. Instrum. Methods Phys. Res. A, 609 (2009), 38–49.
- (29) W. Püttgen, W. Bleck, G. Hirt and H. Shimahara: Adv. Eng. Mater., 9(2007), 231–245.
- (30) A. Rassili and H. V. Atkinson: Trans. Nonferrous Met. Soc. China, 20 (2010), s1048-s1054.

- (31) M. Z. Omar, E. J. Palmiere, A. A. Howe, H. V. Atkinson and P. Kapranos: Mater. Sci. Eng., A **395** (2005), 53–61.
- (32) M. Ramadan, M. Takita, H. Nomura and N. EI-Bagoury: Mater. Sci. Eng., A 430(2006), 285–291.
- (33) O. Reynolds: Philos. Mag., 20(1885), 469-481.
- (34) H. Yasuda, T. Nagira, M. Morita, A. Sugiyama, N. Nakatsuka, M. Kiire, M. Uesugi, K. Uesugi, K Umetani and K. Kajiwara: IOP Conf. Ser.: Mater. Sci. Eng., 33 (2012), 012036.
- (35) T. Nagira, S. Morita, H. Yokota, H. Yasuda, A. Sugiyama, C. M. Gourlay, M. Yoshiya and K. Uesugi: Collected Abstracts of the 2012 Spring Meeting of the Japan Inst. Metals, (2012), 246.
- (36) K. Uesugi, Y. Suzuki, N. Yagi, A. Tsuchiyama and T. Nakano: Nucl. Instrum. Methods Phys. Res. A, 467-468(2001), 853-856.
- (37) T. Nagira, H. Yasuda, S. Takeshima, T. Sakimura, Y. Waku and K. Uesugi: J. Cryst. Growth, **311**(2009), 3765–3770.
- (38) S. Morita, H. Yasuda, T. Nagira, C. M. Gourlay, M. Yoshiya and A. Sugiyama: IOP Conf. Ser.: Mater. Sci. Eng., 33 (2012), 012053.

博十課程修了

★★★★★★★★★★★★★★★★★★★★★ 2004年3月 大阪大学大学院マテリアル応用工学専攻

柳楽知也

2004年4月 大阪大学大学院工学研究科マテリアル科学専攻・特任教員
2004年7月 大阪大学大学院工学研究科知能・機能創

- 成工学専攻・助手(2007年4月同助教) 2004年7月- 現職
- 2010年3月 インペリアルカレッジロンドン・客員研 究員(2011年2月まで)
- 専門分野:金属,セラミックスの凝固・結晶成長

◎放射光X線を利用した金属・セラミックスの凝固,変形過程の時間分解その場観察および非破壊三次元構造観察により凝固組織形成機構,鋳造欠陥に繋がる変形機構の解明に従事.

\*\*\*\*



吉矢真人

安田秀幸



C.M.Gourlay

上杉健太朗

杉山 明



梅谷啓二