ジルコニアセラミックスの超塑性特性に及ぼす添加元素の影響に関する研究

•

1997年 1月

今井 眞二

目 次

第1	章	序	論	 1
	参考	汝 献	ž.	 4

第2章	セラミックスの物性と構造	5
2.1	Al ₂ 0 ₃ -Zr0 ₂ 系複合材 ····································	5
2.2	TiO ₂ -ZrO ₂ セラミックス	15
参考	文献	18

第3章 超塑性	19
3.1 超塑性の発現と特徴	19
3.1.1 超塑性の発現条件	20
3.1.2 超塑性の一般的特徴	21
3.2 超塑性の変形機構	25
3.3 超塑性変形のパラメータ	27
3.3.1 応力指数 <i>n</i>	30
3.3.2 粒径指数 p	32
3.3.3 活性化エネルギーQ	32
3.4 高温延性を支配する因子	33
3.4.1 結晶粒の微細化と微細組織の安定性	33
3.4.2 超塑性に適した粒界構造	35
3.4.3 超塑性変形と破壊	36
3.4.4 高温変形中の結晶粒成長	37
参考文献	38
第4章 Al ₂ O ₃ /20wt%ZrO ₂ (0,2,4mol%Y ₂ O ₃)および	41
A1 0 /90m+W7m0 (0 9 / 6molWV 0) 指合ttの	

 A1203/30wt%Zr02(0,2,4,6mo1%Y203)複合材の

 超塑性特性に及ぼすY203添加の影響

 4.1 諸 言

 4.2 実験方法

4.2.1	試料作製	42
4.2.2	X線回折	44
4.2.3	密度測定	45
4.2.4	高温引張試験	45
4.2.5	組織観察	47
4.3 実	験結果	47
4.3.1	焼結体の密度と結晶粒組織	47
4.3.2	変形挙動	53
4.3.3	変形後の結晶粒組織	61
4.4 考	察	65
4.4.1	$A1_20_3/20wt\%Zr0_2$ 系と $A1_20_3/30wt\%Zr0_2$ 系との比較	65
4.4.2	超塑性特性に及ぼす Y ₂ 0 ₃ 添加の影響	66
4.4.3	変形機構	70
4.5 結		76
参考文南	بر	77
第5章 T	i0₂-Zr0₂(2Y)の超塑性特性に及ぼすTi0₂添加の影響	79
5.1 緒	言	79
5.2 実	験方法	81
5.2.1	試料作製	81
5.2.2	X線回折	82
5.2.3	密度測定	83
5.2.4	高温引張試験	83
5.2.5	組織観察	83
5.3 実	験結果	84
5.3.1	焼結体の密度と結晶粒組織	84
5.3.2	変形挙動	88
5.3.3	変形後の結晶粒組織	94
5.4 考	察	97
5.4.1	焼結体に及ぼす TiO ₂ 添加の影響	97
542	招塑性特性に及ぼす TiO。添加の影響	97

5.4.3	変形機構	99
5.5 結		105
参考文献		106
第6章 総	括	107
謝 辞		109
付録		
付録1	引張試験片の形状	A-1
付録 2	ディフラクトメータの走査条件	A-1
付録3 /	Al ₂ 0 ₃ , ZrO ₂ の原料粉末と	A-2
1	Al ₂ 0 ₃ /20と30wt%Zr0 ₂ 複合材の理論密度	
付録4 [「iO₂-ZrO₂(2Y)の理論密度	A-3
付録5 /	Al ₂ 0 ₃ /Zr0 ₂ 複合材およびTiO ₂ -ZrO ₂ (2Y)の焼結条件	A-4
付録6	熟腐食条件	A-5
付録7)	芯力特定法による活性化エネルギーの評価	A-6

.

第1章 序 論

セラミックスは、金属材料と比較して比重が小さく、高硬度、高耐熱性、高耐 摩耗性、高耐食性、電気絶縁性など多くの特徴を持っている材料である.これら の中で、主として機械的な特性を利用したものを構造用セラミックスと呼び、主 として電気的、磁気的、光学的、生体的な特性を利用したものを機能性セラミッ クスと呼んでいる.これらの優れた性質は、セラミックスがイオン結合性あるい は共有結合性の強固な原子間力で結合した多結晶体であることに起因している. その反面、この強固な原子間力のため、セラミックスは硬くて脆い.このため、 通常の条件では全く変形せず、金属のような塑性加工は不可能であった.

セラミックスの部品は、原料粉末の造粒の後にプレス成形、可塑成形、鋳込み 成形などにより成形を行い、ついで焼結を行うのが一般的である.しかし、焼結 による収縮のための寸法精度の低下を補うため、部品として使用するには、研削 や研磨工程が欠かせず、加工効率やコストの点で問題となっている.材料費に加 えて、構造部品のコストは加工費がその7~8割を占めることを考えると、難加 工材・難削材としてのセラミックスはコスト的に非常に不利である.そのため、 様々な優れた性質を持つにもかかわらず、構造材料としてのセラミックスの工業 的な普及は広がってきてはいるものの、全体に占める割合はまだまだ低いのが 現状である.

こうした中,1986年に Wakai ら⁽¹⁾により,3mol%Y₂O₃添加 ZrO₂セラミックスに おいて およそ120%もの伸びが得られたという報告がなされた.セラミックスの 超塑性(多結晶体材料が引張変形において破壊するまでに非常に大きな伸びを示 す能力)の発見である.硬くて脆いというイメージのセラミックスが,あたかも チューインガムのように変形するという現象は驚きをもって受け止められた.こ の発見は,セラミックスを金属のように自由自在に変形させて加工するという材 料技術者の古くからの夢を可能にするものであり,画期的なものであった.Wakai らの研究以降,数種類のセラミックスにおいて金属の場合と同様の超塑性が発現 することが見出された.⁽²⁻⁸⁾ セラミックスの超塑性の応用は,セラミックスを 製品の粗形状まで,あるいはブロックや板のような単純な形状に焼結後,超塑性

発現条件下で塑性加工を行い,最終形状(Net Shape)あるいはそれに近い形状 (Near Net Shape)にまで成形できる可能性を与えるものである.また,超塑性の 特徴として非常に低い変形抵抗とスプリングバックがほとんどないことも重要で あり,少ないエネルギーで 寸法精度が良く,表面が平滑で しかも複雑な形状の 部品が製造できるという実用的な有用性も生じさせる.したがって,セラミック スの加工コストを抑え、最終製品の性能を向上させるので,工業的な普及を促進さ せることが期待できる.このように多くの工業的な有用性が確認されており,セ ラミックスの超塑性現象は現在強い関心を集めている.

更に、セラミックスの超塑性の発見は、セラミックス分野にとどまらず多くの材 料科学の研究者の関心を引き付けた.なぜ、本来硬くて脆いセラミックスが破壊 しないで非常に大きな変形をするのかは、興味深く素朴な疑問である.セラミッ クスの超塑性現象が発見されて10年になるが、これまでの研究の結果、その解答 が少しずつ明らかになってきた.まず、この現象は、結晶粒径がナノメートルス ケールまで微細化したナノ結晶セラミックスの示す奇妙な振る舞いの一つである. そして、セラミックスは基本的な原子間結合の様式が金属とは全く異なるにもか かわらず、巨視的には金属の超塑性とほぼ同様の挙動を示すことが分かった.こ のことは、超塑性の変形機構が原子間結合の種類や結晶構造によらず、多結晶体 に共通した現象であることを示唆している.⁽⁹⁾これらの結果のみならず、この 研究の重要なことは、最も強固な原子間結合を持つセラミックスの超塑性という 物質の変形の極限を探求することによって、超塑性を支配する粒界の挙動の理解 と制御に新しい光を投げかけつつあることである.すなわち、実用面だけでなく、 より優れた新材料の開発につながる基礎知識を供給するものとしても期待されて いるのである.

超塑性の実用化には、延性の増大はもちろんのこと、加工速度の高速化と加工 温度の低下が望まれている.これまで多くの研究者が、この課題の達成のために 取り組み,超塑性には 結晶粒径の微細化と結晶粒界の構造制御が最も重要な要因 であることが明らかになってきた.そして、結晶粒組織の微細化や粒界構造の制 御のためには 微量の添加元素が大きな影響を及ぼすことが知られており、それら が固溶、偏析、粒界ガラス相の形成、第二相としての分散粒子となるなど様々な 組織構造をとるのである.⁽¹⁰⁾ 実際、セラミックスに様々な組織制御を施すこと

により,超塑性に適した微細粒組織や粒界構造を作り,大きな延性の実現や改善 が確認されている.

これまでに、微細粒や粒界構造の形成のため、超塑性を示さないセラミックス や超塑性セラミックスに様々な元素を添加し、その添加元素が及ぼす超塑性特性 への影響が調査されてきている.しかしながら、添加元素の添加量による影響の 知見は充分に得られていないのが現状である.そこで著者らは、この点に問題点 を絞り、添加元素の添加量を変化させた試料を作製し、高温引張試験を行うこと で高温延性に及ぼす影響を調査した.また、X線回折装置および走査型電子顕微 鏡を用いて組織観察を行うことで、添加元素が及ぼす結晶粒組織への影響および 高温変形における微細構造の変化を調査した.研究に用いた試料は、なるべく構 造用セラミックスとして実用化できる可能性の高い材料を選択の目安として、2 種類の材料を選んだ.そして、微細粒の安定化に最も効果的とされている二相組 織を持つ A1₂0₃/Zr0₂(Y₂0₃)複合材と、特徴的に微細構造を持ち超塑性材料の正方晶 Zr0₂に添加元素が完全に固溶し単相組織である Ti0₂-Zr0₂(2Y)を実験試料として 用いた.なお、実験に際しては、工業的な実用化の観点から、特別な装置を使わ ない範囲内の条件で行うように心掛けた.

本論文ではまず第2章で、本研究に用いたセラミックスの性質や特徴を示す. これまでの研究の報告を紹介することによりより詳しい理解が得られ、これらの セラミックス超塑性を考察する上での資料となる.第3章で、本研究の主題であ る超塑性の一般的な特徴やこれまでの研究の概要について示す.高温変形挙動を 記述した構成方程式と超塑性を支配する重要なパラメータについて記載する.第 4章では、Al₂0₃の母相に様々なY₂0₃含有量のZrO₂を添加した二相組織である Al₂0₃/ZrO₂(Y₂0₃)複合材を用いて、超塑性特性に及ぼすY₂0₃の含有量の影響を調査 する.特に、Y₂0₃の添加による結晶組織と超塑性特性の差異を議論する.また、 複合材の第二相粒子であるZrO₂の含有量についても、20と30wt%との2種類を用 意し、その違いを比較する.次に、第5章においては、単相組織であるZrO₂(2Y) に様々な量のTiO₂を添加することによる超塑性特性への影響を調査する.本研究 では、TiO₂が完全にZrO₂(2Y)に固溶する範囲内の試料を用いることにより、析出 物などの第二相粒子の影響による複雑化を避け、単相組織における添加元素の果 たす役割と添加量による結晶組織と超塑性特性の差異を議論する.

このように、結晶組織の異なるセラミックス材料において、それぞれの超塑性 特性に及ぼす添加元素の添加量の影響を調査し、添加量の変化による結晶組織と 超塑性特性の差異を明らかにすることにより、それぞれの添加元素が超塑性伸び に与える影響とその添加元素の果たす役割を解明することを本研究の目的とする. これにより、それぞれの材料の超塑性における添加元素の適正量の把握と他の 超塑性材料に対する添加元素に関する基礎知識の供給が可能になる.

参考文献

- (1) F. Wakai, S. Sakaguchi and Y. Matsuno : Adv. Ceram. Mater., 1(1986), 259.
- (2) T-G. Nieh and J. Wadsworth : Acta metall.mater., 38(1990), 1121.
- (3) F. Wakai and H. Kato : Adv. metall. mater., 3(1988), 71.
- (4) T-G. Nieh and J. Wadsworth : Acta metall.mater., **39**(1991), 3037.
- (5) K. Kajihara, Y. Yoshizawa and T. Sakuma : Scripta metall.mater., 28(1993), 559.
- (6) T. Rouxel, F. Wakai and K. Izaki : J. Am. Ceram. Soc., 75(1992), 2363.
- (7) W-J.Kim, J.Wolfenstine, G.Frommeyer, O.A.Ruano and O.D.Sherby : Scripta metall., 23(1989), 1515.
- (8) Y. Yoshizawa and T. Sakuma : Acta metall.mater., 40(1992), 2943.
- (9) 若井 史博 : セラミックス, 22(1987), 844.
- (10) 佐久間 健人 : 熱処理, 32(1992), 191.

第2章 セラミックスの物性と構造

本章では、本研究に用いたセラミックスの性質や組織的な特徴を主に示す.また、それらをより良く理解するために、それらのセラミックスに関する従来の研究についても紹介する.

2.1 Al₂0₃-Zr0₂系複合材

(1) Al₂0₃セラミックス

 Al_2O_3 は、ファインセラミックスの代表的材料で、構造用セラミックスの中で 最も価格が安く、最も広く使用されている単純酸化物である. α - Al_2O_3 は、高硬 度、高耐摩耗性、低摩擦係数を有し、熱力学的に安定で耐熱性に優れ、耐食性も 高い. その反面、靭性が低く、熱膨張係数が大きいため熱衝撃抵抗が低いという

欠点を持つ. Al20,は、繊維機械の摩擦・摺 動部材や化学ポンプ部品, 耐摩耗管, 炉材 などに古くから用いられており、最近では 軸受けやボールねじ等の構造用材料にも使 用されている. これらのほかにも多岐にわ たる用途がある.著者の所属する半導体産 業においては、IC パッケージの材料として 使用され, 製造装置の中にもワイヤーボン ディング装置のキャピラリーをはじめとし て様々な設備の部品に採用されている. 高 純度で不純物の発生量が極めて少ない Al₂O₂ は、クリーン性が要求される半導体製造環 境に適している.また、このセラミックス は透明な焼結体も製造でき、その透光性と 耐熱性, 耐蝕性を利用してナトリウムラン プの外套管として光学材料としても利用さ



Fig.2.1 Illustration of corundum structure. The large and small spheres represent 0^{2-} and Al^{3+} ions, respectively.

れる.最近では人工歯、人工骨などの生体材料としても利用されている.

Al₂0₃にはα, γ, δ, χ, κ, η, θの7つの相が存在するが、1000℃以上の 加熱によりすべてα型に変態する. 一般的に用いられるのはこのα-Al₂0₃であり、 六方晶系のコランダム(corundum)構造を持つ. この構造は、ほぼ HCP 構造に配列 した 0²⁻イオンの格子を基本とし、その八面体間隔の 2/3 を規則正しく Al³⁺イオン で埋めたものである. Al³⁺および 0²⁻イオンはそれぞれ 6 配位、4 配位である. ま た、室温での格子定数は a=0.4758nm, c=1.2991nm, 理論密度 3.99g/cm³, 融点 は、2050℃とされている.⁽¹⁾ 高温変形の観点から見ると、純 Al₂0₃は、高温にお いて結晶粒成長が極めて早く大きな延性は得られていない.

(2) ZrO₂セラミックス

1970 年代半ばまで,エンジニアリング·セラミックスといえば, Al₂O₃, Si₃N₄, SiC が中心で Zr0, はあまり注目されるセラミックスではなかった. しかし, 1975 年, Garvie ら⁽²⁾による"Ceramic Steel"という論文により事態は大きく変わ った. 同論文は, ある種の ZrO2が強靭性を持つことを示し, 構造材としての応用 の可能性を示唆したのである.純 Zr0,は高温では正方晶(t相)であり、低温では 単斜晶(m相)に相変態するが、Y₂O₃、CaO, MgO, CeO,などを添加するとこの相変態 が抑制されることが知られている.これを Zr0,の"安定化"と呼び,添加剤を充 分に加えて結晶相を立方晶(c相)にすることで完全に相変態を抑えた FSZ(Fully Stabilized Zirconia)や,安定化剤の量をある程度までに控えて 立方晶の中に正 方晶を含有させることにより若干の相変態を生じる PSZ(Partially Stabilized Zirconia)などがある.これが、強靭化ジルコニアと呼ばれるもので、室温で存在 する準安定相の正方晶が外力などにより単斜晶に変態することにより靭化される ことが分かっている.また、これらの安定化剤のなかで、Y₂O₃や CeO₂などを適量 添加することにより室温において正方晶だけからなる焼結体が得られ、これを特 に TZP (Tetragonal Zirconia Polycrystal)と呼んでいるが、この材料と Al₂O₃の 複合材である Zr0,(3Y)/20wt%A1,0,において、1985 年、Tsukuma ら⁽³⁾により室温 での曲げ強度 2.4GPa という、高強度を達成した報告がなされた. また、Wakai ら⁽⁴⁾により最初に報告された超塑性セラミックスも 3Y-TZP であった.FSZ は, 高融点と酸素イオン伝導性を大きな特徴としており、耐火レンガや発熱体などの



Fig. 2.2 Zirconia-rich end of the Y_2O_3 -ZrO₂ phase diagram. ⁽⁵⁾

特殊用途や酸素センサなど機能性材料としての用途開発が進んでいる.しかし, 応用範囲の広い機械構造材料としては TZP を含む PSZ が圧倒的に優勢である. ここでは、著者らの目指す 構造用セラミックス材の実用化を促進する立場から, TZP に絞って話を進める.TZP の最大の特徴は、室温付近における高強度・高靭性 であり、焼結や加工が容易であることである.また、ZrO₂の室温での熱伝導率は SiC の約 1/30, Al₂O₃ の約 1/10 と低いため、断熱性に富んでいる.しかし耐摩耗 性は他の構造用セラミックスほど優れていないので高強度や高靭性が必要とされ る用途に使用されることが多い.例えば、樹脂の切断工具、ナイフ、ハサミなど に使用されるのは、TZP が高靭性であるため、鋭利な刃先の加工と保持ができる からである.また、加工時や使用時に粒子が剥離しにくく平滑性が保持されるの で精密加工部品として利用される.

TZP は安定化剤により Y_2O_3 系, CeO_2 系があるが,室温での曲げ強度が高いこと や焼結により比較的簡単に微細粒が得られること,何より適切な条件下において は 超塑性の発現が容易に得られることにより, Y_2O_3 添加の TZP を本研究では取り 扱う.

 ZrO_2 に Y_2O_3 を添加するとその添加量によって結晶相が変化することが知られている. Fig. 2.2 に、 $ZrO_2-Y_2O_3$ 系セラミックスの Y_2O_3 含有量が少ない組成の部分の

平衡状態図を示す.⁽⁵⁾ この平衡状態図から, 10mol%までの範囲においては Y₂O₃ は完全に Zr0₂の単斜晶 (m相),正方晶(t相)および立方晶(c相)に固溶している ことが分かる.また,焼結や高温変形の温度として採用される1400℃~1500℃に おいては, Y₂O₃を含有しない ZrO₂(OY)はt t 相単相であり, 2mo1%Y₂O₃を含む ZrO₂(2Y) も t 相単相, ZrO₂(4Y)では t 相と c 相とがほぼ同じ割合である二相, ZrO₂(6Y)は 僅かな t 相を含む c 相との二相である. そして, これらをゆっくり冷却すること により高温での t 相はm相に相変態し、室温ではそれぞれの組成に応じて、m相 単相あるいは t 相との二相になることが示されている. しかしながら平衡状態図 は、その温度に充分長時間保持される時の相状態を表すものであり、試料の結晶 粒径も本研究に用いるようなサブミクロンオーダーのものではないことに注意す べきである.純度の高い微細粉末により焼結された TZP 試料においては、その名 の由来通り, 室温では t 相単相になる. そして, その結晶粒径は非常に微細であ り、他のセラミックスにはない特徴を持っている、それに加えて、高温において も結晶粒の成長が抑えられ安定な組織を持つことも知られている.これが、この セラミックスの高靭性や超塑性発現の原因とされている. さて, TZP の微細粒と 粒成長に関しては、平衡状態図における 高温でのt相単相領域の組成(~ 2mo1%Y₂O₂)のものとt+c相の二相領域の組成のものについて、様々な報告がなさ れている.以下に、それらの研究を紹介する.

Zr0₂における t 相単相の結晶粒の粒成長に関する研究は, Chen ら⁽⁶⁻⁷⁾により 詳しく調査されている. 彼らは, Y-TZP が市販の粉末を用いてサブミクロンの微 細粒がたやすく得られることに着目し, TZP の微細粒構造は 結晶粒界への添加元 素カチオンの偏析に関係していることを示した. また, 高温において t 相単相で ある 12Ce-TZP に様々な溶質元素を 1mo1%添加した試料を用いて, 粒界での溶質カ チオンの偏析と粒成長の調査を行い, 添加元素と粒界移動度の関係を整理した. ESCA, AES, STEM により, Zr⁴⁺より低い電荷の 2 価と 3 価のカチオンは粒界に偏析 するが, 4 価や 5 価のカチオンはそうではないことを観察した. そして, Zr⁴⁺イオ ンに対して有効電荷が大きく イオンサイズの大きい方が結晶粒成長を抑えるこ とを示した. 彼らは, これらを空間電荷理論による粒界へのカチオンの偏析とそ れによる溶質ドラグ作用のためであると説明している. また, 彼らは, 立方晶単 相である 8Y-FSZ には粒界にほとんど溶質偏析がないことを観察し,粒界移動度が



Fig. 2.3 Effect of dopant on grain-boundary mobility in tetragonal zirconia polycrystals. ⁽⁶⁾

正方晶単相の試料よりも大きいことを示している.正方晶単相 ZrO₂に対して与え られる この粒界移動度の傾向を図示した概念図を Fig.2.3 に示す.これらは, いわゆる静的な粒成長についてのものであり,超塑性において見られるひずみ誘 起粒成長にはそれほど効果がないことに注意する必要がある.しかし最近,音田 ら⁽⁸⁾は,最も微細粒が得られる2価の添加元素に着目し,12Ce-TZPにBa,Sr, Ca,Mg を添加した焼結体の調査により,Chenら⁽⁶⁻⁷⁾とは逆に,アンダーサイズ の溶質元素を添加した方が結晶粒径は小さくなることを報告した.詳細について は調査中であるとしている.

2~6mo1%を含む ZrO₂は、t+c相の二相領域であり、この範囲の組成をもつ ZrO₂ が最も結晶粒径が小さく 粒成長も小さいことが知られている.この二相領域の粒 成長に関する報告は多くなされている.Stoto ら⁽⁹⁾は、3Y-TZP を用いて異なる 不純物含有量を持つ試料を作製し、1450℃における結晶粒の成長を調査した.こ れらの試料の EDS 観察において、すでに焼結体の状態で個々の結晶粒の Y₂O₃ 濃度 に差が生じており、しかも粒界に Y₂O₃ の偏析があることを確認した.さらに高温

保持を行うと、結晶粒の Y₂O₃の濃度は低濃度粒と高濃度粒に分離し、最終的には Y₂O₃が移動することにより その温度の t 相 (低濃度) と c 相 (高濃度)の Y₂O₃濃度に なることを観察した.そして、これらの結晶粒の粒界においては、低濃度の結晶 粒界には Y₂O₃の偏析が強く、高濃度結晶粒ではそうでないこと、さらに、不純物 は粒界ガラス相の生成に寄与し、この Y₂O₃の移動を容易にすることを明らかにし た.結晶粒成長の実験結果は、この Y₂O₃の移動が完了するまでは粒成長が遅く、 その後は速いことを示した.これらのことより、彼らは、高温保持により Y₂O₃の 平衡分配が起こり、この相分配は物質移動を伴う 液体の不純物相を経由した溶解 /析出反応に基づいたプロセスであるとしている、そして、平衡分配が到達する 前の Y₂O₃の物質移動により結晶粒成長は抑制されることを結論づけている.彼ら の観察からは、1400[°]Cの高温保持において平衡分配が達成されるのは約100時間 であった.

Leung ら⁽¹⁰⁾は、3mo1%Gd₂O₃含有 ZrO₂を用いて 1400℃における平衡分配と結晶 粒成長の調査を行った.正方晶単相の試料は、 Gd₂O₃の分配により最終的にt相 と c 相に相分離するが、完全に平衡状態になるには 200 時間必要であった.この 相分離が非常にゆっくりとしている理由は、次のように解釈されている.まず、 分配中に存在する各結晶の濃度勾配により、結晶の格子定数の変化などによるひ ずみの勾配を生じさせ、ひずみエネルギーを生じさせる.相分配の速度を支配す る 分配全自由エネルギーは、このひずみエネルギーと結晶の化学自由エネルギー との和になり それぞれ符号が異なるので、相分配はゆっくりと進行するというも のである.共同研究者の一人である Lange ら⁽¹¹⁾は、このゆっくりした相分配の 速度とゆっくりとした粒成長速度との間に関係があることを提案した.しかし、 平衡分配が完了した後の方が正方晶粒の成長は遅かったことから、彼らの実験か らは、この平衡分配の速度と粒成長速度との間には良い相互関係を見出せなかっ た.

Yoshizawa と Sakuma⁽¹²⁾は、1700[°]Cの高温保持を行い、二相領域である 4Y-TZP と c 相単相の 8Y-FSZ の結晶粒と粒成長を調査した. そして、1700[°]Cにおいては 4Y-TZP は、10 時間で Y₂0₃の平衡分配が完了したとしている. そして、それぞれの 粒の Y₂0₃濃度が 1700[°]Cにおける t 相と c 相の濃度に近いことを EDS により確認し た. 室温での X線回折結果は、t 相と正方晶性の異なる t '相であることを示した.

これは、室温への冷却時に起こる c-t 無拡散相転移のためであるとしている.ま た、高温保持による粒成長の実験から、二相領域の試料の方が c 相単相の試料よ りも粒成長速度が遅いことを明らかにした.彼らは, c相単相の 8Y-FSZ の粒成長 が、2乗則で表される通常の粒成長速度より遅いことを示し、これは Y³⁺イオンの 溶質ドラグのためであるとしている.二相領域の 4Y-TZP は、その粒成長が 二相 組織における粒界拡散の4乗則に従うことを示し、個々の結晶粒は Y³⁺イオンの粒 界拡散により支配されていることを見出した. さらに, 1992 年の Sakuma と Yoshizawa⁽¹³⁾の報告は, 1.5, 2, 3, 4, 5 および 8mol%Y,0,を含む Zr0,について 結晶粒と粒成長について調査を行っている.1700℃で10時間高温保持した結果は、 二相領域の試料が単相の試料よりも結晶粒径が小さかったことを示した.ここで、 最小の粒径は、t相とc相の中間の組成である4Y試料ではなく、t相側の3Yで あることは興味深く、これは 強靭ジルコニアや超塑性材料として最も多く使用さ れている材料である.そして、粒成長は、二相混合組織(4Y-TZP)、t相単相 (1.5Y-TZP), c相単相(8Y-FSZ)の順に遅いことを実験的に明らかにした.しかし ながら,前回の報告とは異なり 今回の報告では,二相領域の粒成長が遅い理由と して,活性化エネルギーの値を採用している. 粒成長に対する合理的な活性化エ ネルギーを与えるのは、粒成長速度が格子拡散による3乗則に従う場合であると して、その活性化エネルギーの値が t-Zr0,の格子拡散によるものと近いことから、 二相領域のZr0,の粒成長は t-Zr0,の格子拡散により支配されていると結論づけ ている.

このように、 Y_2O_3 添加 ZrO_2 の微細結晶粒と粒成長に関する研究を見てきたが、 2~4mo1%Y_2O_3を含む ZrO_2 が、焼結により容易に正方晶の微細粒組織が得られ、高 温においても安定であるのは、この組成において二相混合組織になっていること が原因である.そのため、機械的性質(靭性)に優れ、超塑性であるという他のセ ラミックスにはない特徴を持っている.

この安定した微細粒の特徴に加えて、Chen⁽⁶⁾ら、Stoto⁽⁹⁾ら、Leung⁽¹⁰⁾ら は TZP には粒界にガラス相が存在し、重要な役割を果たすことを報告している. この中で Stoto⁽⁹⁾らは、300ppm 程度の不純物が存在するだけで 結晶粒界にガ ラス相が存在し、ガラス相の成分は Y₂0₃-Al₂0₃-Si0₂と Zr0₂であることを観察した. 実際、これらの成分の広範囲にわたってガラスが形成されることが Hyatt ら⁽¹⁴⁾

により報告されている.

 ZrO_2 および TZP は,温度によって立方晶 から正方晶,単斜晶に変化することは前に 述べたが,純 ZrO₂の相変態温度はm→tが 1170℃,t→cが 2370℃,t→mが 1000℃ であり,融点は 2680℃である. そして, 室温での 単斜晶 ZrO₂の格子定数は, a=0.51507nm,b=0.52031nm,c=0.53154nm, $\beta=99.19^{\circ}$,理論密度は 5.75g/cm³とされて いる.⁽⁵⁾また,TZP の室温での正方晶の格 子定数と密度ρは,2Y-TZP で a=0.5095nm, c=0.5180nm, $\rho=6.080$ g/cm³, 4Y-TZP で a=0.5096nm, c=0.5180nm, $\rho=6.080$ g/cm³ とされている.立方晶の格子定数と密度は,



Fig.2.4 Illustration of fluorite structure in zirconia. Large and small spheres represent 0²⁻ and Zr⁴⁺ ions, respectively.

 $Y_{2}O_{3}$ のモル分率Mにより, a = 0.5104 + 0.0408M/(100 + M)nm, $\rho = \{818.435 - 137.023M/(100 + M)\}/(cell volume nm³)という関係式が導かれている.⁽⁵⁾$

(3) Al₂0₃/Zr0₂複合材

互いに固溶しあわない2種類以上のセラミックスから、メカニカルアロイング によって焼結体を作製すると、結晶粒の微細な組織が得られやすい.また、複数 のセラミックスの組み合わせによって、単一のセラミックスが有する長所を生か し、その欠点を克服するような材料設計が可能となる. この種のセラミックス複 合材料には多くのものがあるが、商用材料として実績をあげているものの代表例 は、セラミックス工具材料である.エンジニアリングセラミックスとして最も汎 用性の広いAl₂O₃は、高温強度および硬度が高く、化学的に安定であるため切削工 具用セラミックスとして最も古くから使用されてきている.しかし、Al₂O₃の靭 性および耐熱衝撃性は、工具材料として充分に高くはないので、これらの特性を 向上させるために、TiC や ZrO₂を添加した複合材が開発されてきた. Al₂O₃/TiC は切削工具材料としてすでに多くの実績を有し、最近では、新たに Al₂O₃/20~ 30wt%ZrO₂が鋳鉄の高速切削用工具として注目を集めている. Al₂O₃-ZrO₂系は、



Fig. 2.5 Strength of Al_2O_3/ZrO_2 (unstabilized) composite as a function of ZrO_2 content. ⁽¹⁶⁾

Claussen ら⁽¹⁵⁾によって最初にその機械的特性が調べられたものである.その 後, Al₂0₃および ZrO₂粉末の改良が進み,サブミクロンの粉末を用いて高い強度 を達成している.⁽⁴⁾

本研究では、原料粉末が容易に入手できるという理由により、この Al_2O_3 - ZrO_2 系複合材に着目し、なかでも特に経済的な観点から Al_2O_3 基のものを試料として考 える. これらは ZrO_2 強化 Al_2O_3 (ZTA) と呼ばれている. この試料の室温強度は、 Dworak ら⁽¹⁶⁾により調査されているが、Fig. 2.5 に示すとおりである. この図か ら判断すると、 Al_2O_3 基の Al_2O_3 - ZrO_2 系複合材では、 ZrO_2 含有量が 20~30wt%程 度の範囲において 最大の曲げ強度(約 650MPa)が得られることが分かる. 室温強 度の強い これらの材料が超塑性を発現すれば、構造材料としての実用化が期待で きる. こうした理由により、本研究において $Al_2O_3/20$ と 30wt% ZrO_2 を最初の試料 として採用することにした.

さて、 Al_2O_3 - ZrO_2 系の平衡状態図⁽¹⁷⁾は Fig. 2.6 に示すとおりである.この状態図によると、1710℃以下では Al_2O_3 と ZrO_2 は互いに固溶しないことが分かる. また、 ZrO_2 に添加される Y_2O_3 も、イオン半径($Al^{3+}:0.051$ nm、 $Zr^{4+}:0.079$ nm、 $Y^{3+}:0.092$ nm)の違いなどにより Al_2O_3 中にはほとんど固溶しない.このことは、Fig. 2.7の1450℃における Al_2O_3 - ZrO_2 - Y_2O_3 系の平衡状態図⁽¹⁸⁾からも理解される.従って、本研究に用いる試料は、互いに固溶しない二相組織であり、高温変形中に別

の結晶相を形成することがないと考えることが出来る.このため変形特性の解析が容易で、二相系材料の変形を調べるためのモデル材料としても見なされている.



Fig.2.6 The $\rm Al_2O_3\text{-}ZrO_2$ phase diagram. $^{(1\,7)}$



Fig.2.7 The $\rm Al_2O_3\text{-}ZrO_2\text{-}Y_2O_3$ phase diagram at 1450°C. $^{(1\,8)}$

2.2 TiO₂-ZrO₂(2Y)セラミックス

(1) TiO₂セラミックス

TiO₂は、構造材料としてし使用されることはほとんどないが、その光学的、電 気的特性を生かして 人工宝石や、酸化鉛を加えた圧電材料からは各種の素子が作 られ機能材料として多く用いられる. このTiO₂には、鉱物としてルチル(rutile)、 アナターゼ(anatase)、ブルッカイト(brookite)の3つの多形が存在する. それぞ れの結晶構造は、ルチルが正方晶、アナターゼは c 軸がルチルより長い正方晶、 ブルッカイトは斜方晶系である. また、それぞれの格子定数と密度は、ルチルが a = 0.45933nm、c = 0.29592nm、 $\rho = 4.25g/cm^2$ であり、アナターゼが a = 0.37852nm、 c = 0.95139nm、 $\rho = 3.893g/cm^2$ 、そして ブルッカイトは a = 0.9166nm、b = 0.5436nm、 c = 0.5135nm、 $\rho = 4.14g/cm^2$ であるとされている. ⁽¹⁾ルチルの融点は 1855℃であ る. このうちルチルが安定型で、アナターゼ、ブルッカイトは約 900℃以上の温 度でルチルに転移し、この転移は不可逆的である. 工業的に作られる TiO₂はルチ ル、アナターゼの 2 つであり、おのおのの特性に応じて使用される.



Fig.2.8 Illustration of rutile structure. Large and small spheres represent $0^{2\text{-}}$ and Ti^{\text{+}} ions, respectively.

(2) ZrO₂(2Y) セラミックス

 $2\sim 4mo1\%Y_2O_3$ を含む ZrO₂は TZP と呼ばれ,特徴的に微細粒を持ち,超塑性であることは前節に述べたとおりである.このうち,ZrO₂(2Y)は高温においても正方晶単相組織であり,後述するように,TiO₂を含有させた三元系においても 室温で広範囲の t 相単相領域を持ち,破壊靭性もこの近傍の Y₂O₃含有量のものより高い.本研究において,TZP のなかで ZrO₂(2Y)が選択されたのはこれらの理由によるものである.

(3) $TiO_2 - ZrO_2(2Y)$

強靱化 ZrO₂ としては、Y₂O₃-ZrO₂ 系, CeO₂-ZrO₂ 系, CaO-ZrO₂ 系, MgO-Y₂O₃-ZrO₂ 系などがあることは前に述べたとおりである.しかし、TiO₂ だけを添加した材料 は室温でt相を保持できないことが知られており、優れた機械的性質を持つ材料 の条件を満足しない.ところが、TiO₂-Y₂O₃-ZrO₂システムが室温でt相であり、機 械的特性も良好なTZP であることが、1992 年、Pyda ら⁽¹⁹⁾により報告された. 彼らは、O~28mo1%TiO₂ と 0.5~3mo1%Y₂O₃を添加した ZrO₂を 1300℃で 2 時間焼結 した試料の 組織と破壊靱性値を調査した.焼結体は、Y₂O₃添加量が少ないとm相 が現われ、TiO₂ 添加量が多いと ZrTiO₄ が現われた.これらの組成においては、 1.5mo1%Y₂O₃ 以上で 3mo1%TiO₂ 以上であれば、ほぼt相単相の組織が得られること が分かった.また、t相結晶粒径は Y₂O₃ 添加量の増加とともに減少し、TiO₂ 添加 量の増加とともに増加することも明らかになった.さらに、Y-TZP にTiO₂を添加 すると破壊靱性が向上することが示され、焼結体の破壊靱性値 K_{IC}は、2mo1%Y₂O₃ 添加試料において高くなることを明らかにした.

また、Bateman ら⁽²⁰⁾は、Mg-PSZ における TiO₂, CaO, Y₂O₃ 添加による析出物の 速度論を調査した.彼らは、母相(c相)中の析出物(t相)の成長が格子拡散によ り支配されている3乗則に従うことを示し、TiO₂添加によりその成長が促進され、 CaO, Y₂O₃添加により抑制されることを明らかにした.そして、Ti-Zr の相互拡散係 数がこれらの中でもっとも小さいことを予言した.これらは、Zr⁴⁺より大きなサ イズのカチオンはアニオンの空孔(V_{o})を導き、それがc相とt相の安定化剤とし て働くと解釈している.すなわち、この報告は、TiO₂添加により、格子拡散が促 進されることを示した.

さて、Pydaら⁽¹⁹⁾に加えて Bannister ら⁽²¹⁾も ZrO₂中の TiO₂の固溶限を調 査している. それによると、1300℃においては 13.8mol%、1400℃では 14.9mol%、 1500℃では 16.1mol%であった. 参考のため、ZrO₂-TiO₂の平衡状態図を Fig. 2.8 に示す. 本研究において、ZrO₂(2Y)に 1.5~8mol%TiO₂を添加させた試料を用いる のは、機械的特性が優れていることと、TiO₂が ZrO₂(2Y)中に完全に固溶し、析出 物などの影響のない t 相単相の組織が得られるからである.



Fig.2.8 The $\rm ZrO_2-TiO_2$ phase diagram. $^{(2\,2)}$

参考文献

- (1) ファインセラミックス事典編集委員会:ファインセラミックス事典,技報堂 出版(1987).
- (2) R. C. Garvie, R. H. J. Hannink and R. T. Pascoe : Nature(London), 258(1975), 703.
- (3) K. Tsukuma and K. Ueda : J. Am. Ceram. Soc., 68(1985), C-4.
- (4) F. Wakai, S. Sakagichi and Y. Matsuno : Adv. Ceram. Mater., 1(1986), 259.
- (5) D. J. Green, R. H. J. Hannink, M. V. Swain : "TRANSFORMATIN TOUGHENING of CERAMICS", CRC PRESS, (1989).
- (6) I-W. Chen and L. A. Xue : J. Am. Ceram. Soc., 73 (1990), 2585.
- (7) S-L. Hwang and I-W. Chen : J. Am. Ceram. Soc., 73 (1990), 3269.
- (8) 音田 哲彦, 岡崎 公一, 早川 元造 : 日本金属学会秋期講演概要, (1996), 253.
- (9) T. Stoto, M. Nauer and C. Carry : J. Am. Ceram. Soc., 74(1991), 2615.
- (10) D. K. Leung, C. J. Chan, M. Rhule and F. F. Lange : J. Am. Ceram. Soc., 74 (1991), 2793.
- (11) F.F.Lange, D.B.Marshall and J.R.Porter : Ultrastructure Processing of Advanced Ceramics. Ed.by J.D.Mackenzie et al., New York, 1988, 519.
- (12) Y. Yoshizawa and T. Sakuma : ISIJ Int., 29(1989), 746.
- (13) T. Sakuma and Y. Yoshizawa : Mater. Sci. Forum., 94-96(1992), 865.
- (14) M. J. Hyatt and D. E. Day : J. Am. Ceram. Soc., 70(1987), C-283.
- (15) N. Claussen, J. Steeb and R. F. Pabst : Ceram. Bull., 57 (1977), 559.
- (16) U. Dworak, H. Olapinski and G. Thamerus : Sci. Ceram., 9(1977), 543.
- (17) P. Doerner, L. J. Gauckler, H. K. Krieg, H. L. Lukas, G. Petzow and J. Weiss:CALPHAD; Comput. Coupling Phase Diagrams Thermochem., 3(1979), 241.
- (18) W. D. Tuohing and T. Y. Tien : J. Am. Ceram. Soc., 63 (1980), 595.
- (19) W. Pyda, K. Haberko, M. M. Bucko : Ceramics International, 18(1992), 321.
- (20) C. A. Bateman and M. R. Notis : J. Am. Ceram. Soc., 75(1992), 1566.
- (21) M. J. Bannister and J. M. Barnes : J. Am. Ceram. Soc., 69 (1986), C-269.
- (22) T. Noguchi and M. Mizuno : Bull. Chem. Soc. Jap., 41 (1968), 2898.

第3章 超塑性

3.1 超塑性の発現と特徴

一般の材料を引張ると、僅かに伸びるだけで破断してしまうことはよく知られ ている.しかし、いくつかの合金においては、数百%から数千%もの伸びを示す まで引き伸ばすことが出来るものが存在する.このように異常に大きな伸びを示 す現象が 超塑性(Superplasticity)と呼ばれるものである.超塑性は、現象論的 に「破壊することなく、均一で巨大な伸びを示すこと.」として定義される.こ れは、引張試験片が局所的なネッキングを生じることなく均一に伸びるという性 質として理解できる.

ある種の金属材料が異常に大きな延性を示すことを最初に報告したのは、1920 年の Rosenhain ら⁽¹⁾であった. 彼らは Zn-Al-Cu 三元共晶合金をゆっくり曲げる と 180°になっても割れないことを見出した.その後, Pearson⁽²⁾により詳細な 検討が行われ、Pb-Sn, Bi-Sn 共晶合金が 2000%も伸びた写真を提示し、組織学的 検討結果を公表した.そして、この材料は異常に微細な結晶粒であること、結晶 粒界ですべりが起こっていること,変形後も結晶粒形状は不変であることを明ら かにした、その後の研究はソ連で活発に行われ、この現象に対する表現として彼 らが用いてきた ロシア語のCBEPXПЛАСТЦЧНОТЬを英語に翻訳し たのが Superplasticity の語源である. Bochvar, Presnyakov をはじめとするソ i車の研究者の研究の集録が 1962 年に Underwood⁽³⁾ によって紹介されたのを契機 に、欧米においても活発な研究が行われるようになった. 超塑性が材料科学の一 分野として真剣な研究の対象となったのは, 1964 年に Backofen ら⁽⁴⁾による Zn-Al 共析合金の超塑性の超塑性流動応力の現象論的基礎式を提案したことに始まると いわれている.以来 30 年足らずの間に Ni 合金, Ti 合金, Al 合金, 鉄系合金, セ ラミックス等へとその対象が拡大し、この分野はゆっくりとではあるが着実に発 展してきている.

超塑性には相変態が関与する変態超塑性(Transformaton Superplasticity)と, 結晶粒の微細な多結晶材料に生じる微細粒超塑性(Structural Superplasticity)

✓Micrograin Superplasticity)とがある.変態超塑性は、材料の変態が発生・進行しているときに、低い作用応力が与えられると生ずる現象である.従って、材料の結晶粒組織が微細である必要はなく、そのかわり変態の発生・進行が必要条件となる.そして、変態を発生・進行させるためには、その材料の変態点を上下するような熱サイクルを与える必要がある.これら変態超塑性を示す材料には、Bi0₃、Bi₂WO₆、Bi₂O₃-Sm₂O₃共晶系がある.一方、微細粒超塑性は、多くの材料において発現することが分かっており、現在も超塑性の研究といえばこちらに関するものが主になっている.工業的な実用性の観点から考えると、超塑性現象は材料の加工工程で利用するもので、プレス成形、バルジ成形、超塑性ブロー成形などに適したものでなければならない.また、材料が良い機械的性質を有し、低コストで供給されることも重要な要因である.これらのことは、熱サイクルを必要とし、特定の材料で発現する変態超塑性は非常に不利であることを示す.したがって、本研究においては、微細粒超塑性を取り扱い、以後はこれを単に超塑性として議論することにする.

3.1.1 超塑性の発現条件

超塑性の大きな特徴は、低応力で非常に大きな延性を示すことである. 超塑性 は、超電導などのような材料の状態を表すものではなく、あくまでも現象論的な 意味でしか用いることはできない. したがって,超塑性とは、材料の微視的構造, 温度,ひずみ速度がある条件を満足するとき、その材料が破断するまでに非常に 大きな延性を示す現象であるといえる. この超塑性が発現する条件は、大きく分 けると、内的因子(材料の微視的構造)と外的因子(温度、ひずみ速度)の二つの因 子の兼ね合いで決まる.

それらの条件は、

(1) 結晶粒径が微細(金属では 10 μ m以下, セラミックスでは 1 μ m以下)である こと.

結晶粒組織が均質かつ均一で,結晶粒が等軸形状であること. 高温変形中の結晶粒成長速度が小さいこと.(適当な添加物の固溶,二相組 織を持つ複合体など)

- (2)変形温度が、絶対温度で融点の1/2以上であること、
 合金の超塑性温度には一定の範囲があり、この範囲を外れると超塑性には不利である。
- (3) ひずみ速度が適当であること.

金属では 10⁻¹~10⁻⁴ s⁻¹, セラミックスでは 10⁻³~10⁻⁵ s⁻¹程度.

である.これらから分かるように,超塑性を発現させるには特に内的因子である 材料の微視的構造(1)を制御することが重要である.金属材料でこれらの条件を 満足するものは二相合金,共晶合金,共析合金などである.また,本研究で取り 扱うセラミックスにおいて,超塑性を発見された単相セラミックスは ZrO_2 , Al_2O_3 , hydroxyapatite であり,多相セラミックスは ZrO_2/Al_2O_3 , $ZrO_2/Mullite$,SiN, SiN/SiC などである.セラミックスにおける超塑性の発現に重要な結晶粒微細化 とその構造制御については 3.4 節で述べる.

3.1.2 超塑性の一般的特徴

超塑性研究の発展に大きく貢献し,今でも変形機構を考察する上で中心的役割 を果たしている 超塑性流動応力の現象論的基礎式をもとに,超塑性の一般的な特 徴を述べる. Backofen ら⁽⁴⁾は,Zn-Al 共析合金の超塑性現象から,ネッキング を抑えるひずみ硬化がひずみ速度に依存するとの考えに立ち,変形応力のひずみ 速度依存性を調査した.そして,ある温度における変形応力とひずみ速度との関 係を与える 現象論的な基礎式を提案した.

 $\sigma = K \cdot \dot{\varepsilon}^m$

(3.1)

ここで、 σ は変形応力、 $\dot{\epsilon}$ はひずみ速度、 $K \geq m$ は変形温度や結晶粒径に依存した材料の定数である。特に、mはひずみ速度感受性指数と呼ばれ、

$$m = \partial \log \sigma / \partial \log \dot{\varepsilon} \tag{3.2}$$

と定義されるが,超塑性材料の超塑性能力の目安を与えるものとして非常に重要 なパラメータである.超塑性変形においては,局所的なネッキングを生じること なく大きな変形量を得ることが出来ることは前にも述べた.(3.1)式によると,*m*

値は、ひずみ速度の変動に対する変形応力の変化の大きさを表す.ネッキングが 試料の微小領域で発生すると、その領域でのひずみ速度が増加し、そのため応力 も急増する.すなわち、ネッキングの発生した領域の軟化(変形応力の低下)を補 う、ひずみに誘起された硬化(変形応力の増加)が生じる.したがって、m値が大 きいほど発生したネッキングの成長を阻止する作用として働く硬化の程度は大き くなり、この部分に変形が集中することがないので、軟化と硬化の超塑性安定性 が保たれ、その結果大きな伸びが得られる.言い換えれば、m値はネッキングの 起こり易さを表すパラメータである.一つの目安として、このm値が大きいほど 大きな伸びを得る可能性があると考えて良く、超塑性伸びとm値とは密接な関係 があることが明らかになっている.

これまでの研究から, m値が 0.3 以上であれば超塑性を示すが, それ以下の時 は超塑性を示さないことが分かっている.したがって, 超塑性材料は変形応力の ひずみ速度依存性が顕著である.合金の場合について, その曲線の傾きがひずみ 速度感受性指数 mを与える 高温における変形応力とひずみ速度の両対数の関係 を Fig. 3.1 に示す.⁽⁵⁾ これらの関係はS字型曲線となり, 一定温度で3つの異 なる領域に分かれる.第1領域は低ひずみ速度領域と呼ばれ, 変形は主に拡散ク リープが支配的であると考えられ, m値は小さい.第2領域は中間ひずみ速度領 域と呼ばれ, 変形は粒界すべりが支配的であると考えられ, mが 0.3 以上の最大 を示し, 超塑性が発現するのはこの領域である.第3領域は高ひずみ速度領域と 呼ばれ, 変形はべき乗則クリープ(粒内すべり)が支配的であると考えられている.



Fig.3.1 The relationship between flow stress, strain rate sensitivity m and strain rate. ⁽⁵⁾

	Metals	Ceramics
Maximum Elongation	8000% (9)	1038% (10)
	(Al-Bronze, 1992)	(TZP-5wt%SiO ₂ , 1992)
Strain Rate vs. Stress	3 Regions	Single Regions ?
Necking	Yes	No
Grain Size Requirement	$<$ 10 μ m	$<$ 1 μ m
Strain Rate Sensitivity	$\sim~$ 0.5	\sim 0.5
Grain Size Exponent	3	$2 \sim 3$
Activation Process	Grain Boundary	Grain Boundary
	Diffusion	Diffusion ?

Table 3.1Characteristics of micrograin superplasticity in metalsand ceramics.

ー方,セラミックスにおいても(3.1)式の関係が成立することが分かっているが, 変形応力とひずみ速度の両対数プロットは金属材料とは異なり,単一の直線関係 で表され,m値はおよそ0.5となることが知られている.また,変形に際しては 試料の平行部にネッキングを生じないことが知られており,セラミックスにおい てはm値が大きいことは超塑性を得るための必要条件ではあるが十分条件ではな いと言われている.実際,金属材料においてはm値と破断伸びとの間に良い相関 関係があることが報告されている⁽⁶⁻⁷⁾が,セラミックスの場合は,破断伸びと Zener-Hollomon パラメータ iexp(Q/RT) との間に直線関係があることが知られて いる.⁽⁸⁾ 金属材料とセラミックスの超塑性の特徴をまとめたものを Table 3.1 に示す.金属材料について現在までに報告されている最大伸びは,Al-bronze に おける 8000%である.⁽⁹⁾ これに対して,セラミックスの最大伸びは, 5wt%Si02-Zr02(2.5Y)において 1038%の伸びが報告されている.⁽¹⁰⁾

金属材料において,変形応力とm値は温度依存性を示し,変形温度の上昇に伴い変形応力は低下し m値は上昇する傾向がある.また,材料の結晶粒径の依存性に関しては,結晶粒径の減少に伴い変形応力は低下し m値は大きくなる傾向がある.⁽¹¹⁾一方,超塑性セラミックスにおいては,m値は変形温度に依存しないこと,材料により結晶粒径依存が見られないものや結晶粒径の減少に伴い小さくな

るものがあることが Wakai ら⁽¹²⁾により報告されている.また,セラミックス の変形応力は,結晶粒径に著しく依存することが Yoshizawa ら⁽¹³⁾により報告さ れているが, Fig. 3.2 に種々の結晶粒径を持つ TZP における 1400℃で圧縮試験し た場合の応力–ひずみ線図を示す.結晶粒径の増加とともに変形応力は増大し, 結晶粒径が 1.82 μ mに達すると大きな変形は得られず容易に破壊してしまうこ とが分かる.これは,後述するように,超塑性の変形機構が粒界すべりによるた めである.

以上をまとめると、超塑性においては、以下のような特徴を持つことが分かる. (1)変形応力に著しい温度依存性やひずみ速度依存性が存在する.

- (2) それに加えて、変形応力は 試料の結晶粒径に著しく依存する.
- (3) ひずみ速度感受性指数m値は、高温延性を支配する重要なパラメータである。
 通常、 m≥0.3 の時 超塑性が発現する.
- (4) 金属材料においてはm値と伸びとは相関関係があるが、セラミックスでは高 温延性の 必要条件ではあるが十分条件ではない.
- (5) m値は、セラミックスにおいては温度には依存せず、一定である.

特に、(3)については、超塑性の発現条件に加えてもよい重要な項目である.



Fig. 3.2 Stress-strain curves of TZP with several grain sizes. (13)

3.2 超塑性の変形機構

超塑性現象を考察し理解する上で、その変形機構を解明することは非常に重要 である.超塑性は巨視的には、ネッキングを発生させることなく均一で巨大な伸 びを示すことが分かっているが、変形機構の解明には微視的な変化を観察し検討 する必要がある.すでに 1934 年に Pearson⁽²⁾は 組織学的な検討を行い、変形が 結晶粒界で進行していることを報告している.それ以後の研究により、次々に超 塑性における微細構造が明らかになってきた.

超塑性変形後の組織は、次のような特徴を示すことが知られている.

- (1) 結晶粒内の転位密度はほとんど変化しない.
- (2) 結晶粒は応力方向に多少変形するが、全体的には等軸粒形状のままである.
- (3) 表面に粒界すべりの痕跡が生じる.
- (4) 動的なひずみ誘起粒成長が生じる.
- (5) 結晶粒界に空孔が生じる.
- (6) 結晶の相は変化しない.

特に,結晶粒の等方性(等軸形状)は,超塑性の本質的な特徴である.これらは, 超塑性の変形機構が 従来の塑性変形の機構とは異なることを表している.まず, 超塑性変形のような大きな塑性変形では,転位運動に基づく結晶学的なすべり(粒 内すべり)が考えられるが,これは(1)および(2)の事実により否定される.次に, 拡散クリープは結晶粒の伸長を伴うので(2)を説明できないし,変形速度や変形量 が超塑性とは合わない.すなわち,これらの変形機構ではなく,別の機構により 超塑性が支配されていることを変形後の組織は物語っているのである.

そして、これまでの変形機構に関する観察は、超塑性変形は粒界すべりにより 生じており、変形後の組織の特徴によく対応していることを示した. 粒界すべり の観察は、マーカー法や、内部の結晶粒が表面に突出することなどの観察結果、 走査電子顕微鏡による直接観察などで確認されている. この粒界すべりが、超塑 性変形の全ひずみ量の 60~90%を占めており、超塑性変形の主機構であると考え られている.この例として、Fig. 3.3 に Motohashi ら⁽¹⁴⁾により報告された、3Y-TZP における 超塑性変形後の全ひずみに占める 粒界すべりに起因するひずみの割合 を示す. この図より、粒界すべりの全ひずみに対する寄与は 80%以上を占めるこ

とが分かる.

しかしながら、変形機構が単純な粒界すべりだけでは、粒界や粒界三重点付近 で必然的に結晶粒同士の重なり合いや空隙が発生する.これらを調整するために 何らかの粒界移動あるいは物質移動が起こらなければ、固体としての連続性が失 われてしまう.したがって、超塑性変形の機構は、粒界すべりに伴う付随調整機 構が存在するはずである.この付随調整機構とは、粒界すべりを緩和する結晶粒 の粒界近傍に限った局所的変形あるいは物質移動の律速過程を意味する.この付 随調整機構に対して、これまでに様々なモデルが提案されているが、これらは主 に拡散によるものと転位の運動によるものとに大別できる.しかしながら、いず れも個々の実験結果の一面を説明できるものの 普遍性を欠くので,超塑性の正確 なメカニズムは、現在においても論争中である.



Fig. 3.3 A ratio of the strain induced by grain boundary sliding(e_{gbs}), grain deformation(e_{g}), cavity(e_{c}) on total strain. ⁽¹⁴⁾

3.3 超塑性変形のパラメータ

このように,超塑性変形の主機構が基本的に粒界すべりであることは,ほとん どの研究者に受け入れられている.本節ではこれにもとづき,超塑性変形のメカ ニズムについて更に詳細に理解するため,高温変形の構成方程式を基本として, 超塑性変形の重要なパラメータについて述べる.

材料の高温変形については、古くから関心が持たれ、多数の研究がなされてい る. クリープ変形は時間依存性のある塑性変形であり、Fig. 3.4 に模式的に示す ように遷移クリープ、定常クリープ、加速クリープに分けられるが、変形時間の 大部分がそのうちの定常クリープ域である. この領域ではひずみ速度は一定であ り、多結晶体の定常クリープ速度は、Mukherjee ら⁽¹⁵⁾により提案された理論的 および経験的な式として、次式で表現される.

$$\dot{\varepsilon} = \frac{AD_0Gb}{kT} \left(\frac{b}{d}\right)^p \left(\frac{\sigma}{G}\right)^n \exp\left(-\frac{Q}{RT}\right)$$
(3.3)

ここで、 $\dot{\epsilon}$ はひずみ速度、Aは無次元定数、 D_0 は拡散係数、Gは剛性率、bはバ ーガーズベクトル、kは Boltzmann 定数、Tは絶対温度、dは結晶粒径、 σ は負 荷応力、Qは活性化エネルギー、Rは気体定数、pは粒径指数、n(=1/m)は応



Fig. 3.4 Schematic illustration of typical creep curve.

<u></u>		п	р	Q
Diffusional Flow	Nabarro-Herring	1	2	Lattice Diffusion
	Coble	1	3	Grain Boundary Diffusion
Interface Reaction	l	2	1	Lattice Diffusion
	Climb	5		Core Diffusion
Power Law		3		Lattice Diffusion
	Glide	3		Lattice Diffusion
Harper-Dorn		1		Lattice Diffusion

Table 3.2 Deformation parameters of various creep mechanisms.

力指数である. (3.3)式は Dorn 式とも呼ばれ, 次のような構成方程式として略記できる.

$$\dot{\varepsilon} = A \frac{\sigma^n}{d^p} \exp\left(-\frac{Q}{RT}\right) \tag{3.4}$$

これは金属材料に対して現象論的に総括された式であるが、セラミックスも同様 に (3.4)式に従うことが知られている.

この式における応力指数 n (=1/m), 粒径指数 pおよび活性化エネエルギーQについて理論あるいは経験値が明確になれば, 超塑性の本質を考察する大きな手助けになる. これらのパラメータは変形機構により種々の値をとることが分かっており,参考のため クリープに関して知られている各変形機構に対する変形パラメータを Table 3.2 に示した.

この表からも分かるように、変形メカニズムは二つの主なグループに分けるこ とができる.一つは、結晶粒径に依存しない(p=0) 粒内メカニズムであり、もう 一つは変形が結晶粒径に関係した($p \ge 1$) 粒界メカニズムである.また、このメ カニズムを結晶粒径と変形応力についてまとめた変形機構図を Fig. 3.5 に示す. このデータは Al_2O_3 について得られているものであり⁽¹⁶⁾、本研究に使用するも う一つの試料の TZP については残念ながら作成されていない.



Fig.3.5 Deformation mechanizm map for $\rm Al_2O_3$ at 1500°C. $^{(1\,6)}$

Fig. 3.5 によると、転位クリープ(n=3, p=0)は 高応力下で粗い結晶粒におい て観察され、拡散クリープ(n=1, p=2or3)は 低応力下で微細粒において観察さ れる. 結晶粒径が更に減少する時、拡散クリープは界面での空孔の生成と消滅反 応に律則される 界面反応律則クリープ(n=2, p=1)となる.

微細粒において 低応力で現われる 超塑性については, 粒界すべりとその緩和 機構によることは前述のとおりである.これは粒界メカニズムであり, 結晶粒界 の構造により影響を受ける. 粒界の構造は,(1)粒界にガラス相がない場合と,(2) ガラス相が存在する場合とに分類できる.多くのセラミックスの粒界にはこのガ ラス相が存在することが知られているが,金属材料には見られない.これは,製 造過程において,原料に含まれる SiO₂などの微量不純物や液相焼結のために金属 酸化物を添加することに起因する. 粒界ガラス相は多くの研究者により報告され ているが,例えば前述の Stoto ら⁽¹⁷⁾の報告を参照されたい.このガラス相が変 形機構に影響を及ぼすので, n値(m値)やp値の測定結果からメカニズムを検 討する場合には 充分注意し 考慮する必要がある.これらの変形機構をもとに,

これまで本研究で使用する超塑性セラミックスにおいて得られている値を中心に各パラメータについて述べる.

3.3.1 応力指数 n (ひずみ速度感受性指数 mの逆数)

本研究で使用する TZP について報告されている m値は 0.3~0.5の間にあり,こ れは n値にして 2~3に相当する. このようなばらつきに対して, いくつかの解釈 が試みられている. Langdon ⁽¹⁸⁾は, この相違は TZP の純度の相違による不純物 効果であると主張している. 彼は, 高純度の TZP については n=3, 純度の低いも のには n=2 となると指摘している. また, 粒界にガラス相のない高純度 TZP の m 値はおよそ 0.45 (n=2.22) であり, ガラスの存在する TZP の m値は 0.5~0.65 ($n=1.5\sim2$) の範囲にある. これは, Langdon の指摘と定性的には一致するが, 値が異なっている. また, Wakai ⁽¹⁹⁾は, このような異なった応力指数は, 応力, 温度, 粒径, 粒界構造に応じて互いに異なる複数の変形機構が関与していること を示唆するとしている. しかし, このような TZP の m値 (n値) のばらつきに対 する合理的な解釈は, 現在のところ なされていない.

Al₂0₃/ZrO₂においては、ZrO₂量に依存して*m*値(*n*値)が変化することが報告さ れている.⁽²⁰⁻²³⁾ Fig. 3.6 に Okada ら⁽²²⁾により報告された ZrO₂量に対する Al₂O₃/ZrO₂の*m*値と活性化エネルギー*Q*の変化を示す. ZrO₂量の減少とともに *m* 値は 0.45 から 0.55 へと連続的に増加(*n*値は 2.2 から 1.8 へと減少)している ことが分かる.彼らは、このような*m*値(*n*値)の組成依存性は Al₂O₃の中の ZrO₂ 量の増加に伴う変形応力の低下に対応するとしている.一方、Wakai ら⁽²⁰⁾は、 Fig. 3.7 に示すように 応力指数は ZrO₂量によらず ほぼ一定値 *n*=2 となることを 示した.彼らは、複合体の高温変形を非ニュートン流体のレオロジーモデル⁽²⁴⁾ で説明し、応力指数は母相に一致するとしている.

ちなみに、本研究では取り扱わないが、変態超塑性における応力指数は約1で ある.



Fig.3.6 Activation energy and strain rate sensitivity as a function of zirconia content in Al_2O_3/TZP . ⁽²²⁾



Fig.3.7 Relationship between stress and strain rate of $\rm ZrO_2/Al_2O_3$ composites. $^{(2\,0)}$

3.3.2 粒径指数 p

粒径指数 pは、しばしば高温変形における拡散過程が粒界拡散支配であるか格 子拡散支配であるかを論じるために用いられる. Table 3.2 に示すように 定常ク リープモデルによると、拡散過程が格子拡散支配であるときは $p=2^{(25-26)}$ 、粒 界拡散支配であるときは $p=3^{(27)}$ が導かれている.報告されている TZP の p 値は 1.5~3 の範囲でばらついている. Langdon ⁽¹⁸⁾ は、この p 値のばらつきは n 値 の変化を考慮していないためであると指摘しており、n 値と活性化エネルギーQの変化を考慮することにより、超塑性 TZP の粒径指数は p=3 となることを示した. この結果は、TZP の超塑性変形において粒界拡散が主要な役割を果たしているこ とを示唆するものであると考えられてる.しかしながら、 Wakai の解釈による n値の説明と同様に、p 値のばらつきは 異なる複数の変形機構が関与していると考 えることもできる.これらの理解は今後のより詳細な研究を待たねばならない.

3.3.3 活性化エネルギーQ

TZP について報告されている高温変形の活性化エネルギー*Q*は,およそ 480~ 590kJ/mol の範囲にある. Sakka ら⁽²⁸⁾は,正方晶 Ce0₂-Zr0₂-Hf0₂ 固溶体につい て,格子拡散の*Q*値を 623kJ/mol,粒界拡散の*Q*値を 509kJ/mol と報告した. こ れらの値が TZP の拡散の活性化エネルギーに等しいと仮定すると,TZP の超塑性 変形は粒界拡散あるいは格子拡散によって律速されるものと解釈されている. 同 じグループの研究者により報告された立方晶 Zr0₂中の陽イオン(Zr⁴⁺)の格子拡散 のQ値は 377kJ/mol,粒界拡散の*Q*値は 255kJ/mol でありかなり低い値である. 参考のため,他の研究者により報告されている*Q*値を以下に紹介する. 結晶粒成 長の*Q*値は,Lee と Chen⁽²⁹⁾により,2Y-TZP(t-Zr0₂)に対して 440kJ/mol,8Y-FSZ(c-Zr0₂)に対して 290kJ/mol と報告されている. Yoshizawa ら⁽³⁰⁾により 2.5Y-TZP の高温圧縮変形に対して 440kJ/mol, Dimos 6⁽³¹⁾により Zr0₂(25Y)の クリープに対して 550kJ/mol が報告されている.

 Al_2O_3/ZrO_2 の高温変形の活性化エネルギーは, m値と同様, Fig. 3.6 に示すよう に ZrO_2 添加量に依存して変化することが Okada ら⁽²²⁾により報告されている.
この図から, ZrO_2 量の減少とともに 600~730kJ/mol に増加していることが分かる. 彼らは、この変化は粒界すべりの起こりやすさが粒界の種類によって異なるため であろうという予想をしている. Wakai ら⁽²⁰⁾は、n値の項で述べたように 複 合体の変形は母相の変形により支配されるので、Q値は 50vol% ZrO_2 付近を境に して Al_2O_3 母相ではおよそ 700kJ/mol, ZrO_2 母相ではおよそ 550kJ/mol となること を報告している. これらの相違に対する決定的な解釈は 未だ存在していない.

微細結晶粒セラミックスの高温変形機構の解明が難しいことの理由のひとつは, 信頼できる拡散データが充分ではないことである.セラミックスの拡散は,微量 不純物や雰囲気の影響を受けやすく,拡散データの評価は容易ではないが,今後 この種のデータの蓄積が待たれるところである.

3.4 高温延性を支配する因子

超塑性の変形機構は主として粒界すべりであることから,超塑性の発現には材料の微視的構造が非常に重要であることは前述のとおりである.また,粒界すべりは粒界を経由した何らかの物質移動を伴う緩和機構により律速されるので,結晶粒界の構造と組成が超塑性に著しく影響を及ぼすことは明白である.本節では, 超塑性に必要な材料の微視的構造について述べる.

3.4.1 結晶粒の微細化と微細組織の安定性

セラミックスが超塑性を発現するためには結晶粒径がおよそ1μm以下の微細 粒でなければならず,結晶粒径の増大は Fig. 3.2 に示したように変形応力の増大 をもたらし,高温延性を阻害する.これを微視的に見ると,微細結晶粒は,粒界 すべりに必要な粒界面積を増加させ 変形抵抗を低くするので,空孔の発生や粒界 分離を生じる応力以下で変形できると考えることができる.また,安定した変形 により大きな延性を得るためには,高温変形中にこの微細粒の粒成長が抑制され なければならない.結晶粒の粗大化は 変形を阻害するため,巨大延性は得られな いとされている.したがって,セラミックスの高温延性を支配する最も重要な因 子は,微細結晶粒の安定性である.

セラミックスの緻密化あるいは結晶粒成長挙動に 微量添加元素が大きな影響 を及ぼすことが知られている.⁽³²⁾ このうち,結晶粒成長の抑制に有効な因子と しては,微量添加元素の固溶もしくは偏析,および第二相分散粒子などがある.

微量元素が固溶あるいは粒界に偏析することにより,粒成長が抑制される例と して 最もよく知られているのは Al₂O₃の緻密化と結晶粒成長に及ぼす MgO の作用 である. Al₂O₃に少量の MgO を添加すると異常粒成長が抑制され,緻密化が促進さ れて理論密度に近い焼結体が得られることは古くから知られている.⁽³³⁾ Fig. 3.8 に示すように, MgO の添加は Al₂O₃の変形中の粒成長を抑制し 高温延性 を著しく改善させることが分かる.⁽³⁴⁾ また,第2章で述べたように,適当な添 加元素(例えば,Y₂O₃, CaO など)の添加により正方晶 ZrO₂の粒成長が抑制される ことも知られている.なお,既に述べたように,第5章で扱う TiO₂は ZrO₂結晶粒 の微細化と粒成長抑制には貢献しない添加元素である.



Fig. 3.8 (a) Stress-strain curves and (b) grain growth behavior of pure Al_2O_3 , MgO-doped Al_2O_3 and TZP at 1400°C. ⁽³⁴⁾

さらに有効に結晶粒成長を抑制する方法は,固溶度の小さな第二相分散粒子を 添加することによる複合化である.セラミックスの複合化は,靭性を向上させる ための最も有効な方法であるともいわれている.また,サブミクロンの結晶粒径 を有するセラミックスの粒界あるいは粒内に微細な第二相粒子が分散した組織を 持つナノ複合材は,強度および靱性に優れているため注目を集めている.これら の複合セラミックスでは,いずれも第二相粒子が結晶粒成長を抑制しており,安 定な微細結晶粒組織が得られる.本研究で用いた Al₂0₃/ZrO₂ 複合材は その代表的 な例であるが,ZrO₂ 粒子がピン止め作用として働き Al₂O₃ の結晶粒成長を抑制す るので 整粒組織を持つ充分緻密な焼結体が容易に得られる.このピン止め作用は, Zener ピン止め効果⁽³⁵⁾ と見なされている.⁽³⁶⁾

これらとは異なり、 Y_2O_3 添加 ZrO_2 の微細粒と粒成長の抑制は、この材料独特の 機構によるものである.第2章にも述べたように、Fig.2.1 に示す t+c相の二 相領域の組成の焼結体は、微細粒組織が得られ 粒成長も著しく抑制されることが 知られている.これらは、結晶粒間に Y_2O_3 の平衡分配が行われ、最終的にt相と c相からなる二相混合組織が得られるためであると解釈されている.⁽³⁶⁾ TZP が 特徴的に微細粒であり、超塑性であるのはこうした理由によるものである.

3.4.2 超塑性に適した粒界構造

結晶粒の微細化,安定化に加えて,粒界の構造も超塑性には非常に重要な要因のひとつである.結晶粒界の構造は,破壊に対する結晶粒間の結合力と粒界すべりに要する変形応力にとって大きな影響を与える.

セラミックスの高温延性の改善には粒界ガラス相の存在が有効である. TZP に 適当なガラス相を添加すると、高温変形応力を低下させ、変形温度を低下させる ことが報告されている.⁽³⁰⁾ 粒界ガラス相の存在は、ときには粗大な空孔の生成 サイトとなったり、粒界強度の低下をもたらすこともあり、粒界破壊が生じやす くなる場合もある.したがって、変形応力の低下が必ずしも延性の増大にはなら ないが、注意深く調整された材料では延性が著しく向上する.Kajihara ら⁽¹⁰⁾ は、TZP に 5wt%Si0₂を添加することにより 1038%もの破断伸びを得たことを報告 している.その他、Y-TZP に B₂Si0₄⁽³⁷⁾ や遷移金属酸化物⁽³⁸⁾ を添加することに

より変形速度は2桁程度増加することも示されている.このように,適当なガラ ス相の添加は、セラミックスの高温延性の改善に極めて有効である.

また、粒界に偏析する添加元素により粒界の結合力が変化し、高温延性に影響 を及ぼすことも明らかになっている. 瀧川ら⁽³⁹⁾は、Al₂O₃に Mg, Y, Ti, Zr を 添加し,粒界にガラス相がない構造における 粒界の化学組成の違いによる延性へ の影響を調査した.彼らは、添加元素の違いが粒界結合力を変化させ、結合力の 弱い(活性化エネルギーQが小さい) Mg 添加試料が粒界すべりが起き易く、よく 伸びることを報告した.これらの試料では、m値やp値は同じでありQ値のみが 違うことから、粒界自体の化学組成の違いであると解釈している.

粒界の構造に関しては, 佐久間らは, TEM 観察などで確認される粒界に存在す る数 nm の膜(これまでガラス相と言われていた) は ガラス相ではないというこ とを主張し始めている.しかし, 他に主張する研究者がいないので,本論文では 従来どおり ガラス相として扱うことにする.

粒界構造が超塑性を支配することは自明のことであり,粒界構造の解析と超塑 性に及ぼす影響の解明は 超塑性の本質をつかむうえで最も重要な課題として位 置付けられる.これらは,解析装置の高性能化に負うところが多く,装置の進歩 とともに 今後 徐々に明らかになっていくことであろう.

3.4.3 超塑性変形と破壊

高温で引張応力を受けるセラミックスは、空孔の形成とき裂進展により破壊す る.空孔は、応力がある臨界値を超えると急速に核生成と成長を起こす.また、 き裂の進展速度は応力の10から30乗に比例する.したがって、破壊を抑制して 大きな変形を達成する条件は、き裂進展や空孔の形成が極めて遅くなるような低 い応力でありながら、かなりの速度で変形が進行することである.この臨界応力 は粒界の結合力で決まる.巨視的な観点からみると、大きな超塑性伸びを得るた めには、変形応力を低くすることが必要である.すなわち、変形条件の適切な選 択や材料の微細粒化が、この点からも要求される.

材料の微視的,組織的な観点から破壊を記述すると,超塑性材料に求められる特性が明らかになる.多結晶体が引張応力を受けると,粒界すべりに伴って 粒界

での空孔の核生成,成長,合体,き裂成長が起こり,最終的に破壊する.超塑性 変形においては,個々の結晶粒はわずかに形を変えながら滑ることによって,破 壊することなく相互の位置を入れ替える.最終的な結晶粒形状は同じでありなが ら,結晶粒の再配置により多結晶体全体として巨大な変形を起こす.これら,破 壊と超塑性の分かれ目は,粒界三重点での空孔の形成速度と,物質移動によって それを埋めようとする調整機構との速度論的な大小関係として捉えることができ る.最近,近藤ら⁽⁴⁰⁾は,粒成長による空孔の形成とそれを調整する拡散との速 度論として超塑性現象を捉え,TiO₂添加のTZPの破断伸びと変形温度との関係が 実験結果と一致することを報告した.

破断という観点から超塑性をみると、これまでの結論とともに、新しい見方が 導かれる.すなわち、結晶粒の微細化や粒界構造の最適化あるいは適当な添加元 素の選択などにより、空孔の形成を抑え、粒界すべりの緩和機構として働く 何ら かの物質移動を促進させることが、超塑性を実現する材料設計の指針であるとい える.

3.4.4 高温変形中の結晶粒成長

この項では,超塑性に必要な微視的構造から離れ,高温変形中に生じる結晶粒 成長について述べる.結晶粒の成長は変形応力の増大を導き,延性を阻害するの で,その速度論は超塑性特性にとって重要な問題となるからである.

セラミックスは、高温変形中に結晶粒成長が起こることが知られている. 高温 に保持される時の結晶粒成長の速度式は、Burke ら⁽⁴¹⁾により提唱されており、 次のような *n*乗則で表される.

$$d^{n} - d_{0}^{n} = K_{n}t \tag{3.5}$$

ここで、dは成長した結晶粒径、 d_o は初期粒径、tは高温保持時間、Kは定数、 nは結晶構造と粒成長のメカニズムにより決まる指数である.結晶構造が単相組 織で、粒成長が粒界移動により律速されるいわゆる通常の結晶粒成長においては、 n=2が導かれている.⁽⁴²⁻⁴³⁾二相組織においては、Ostwald成長に支配される ときの第二相分散粒子の結晶粒成長は、格子拡散律速の場合に n=3 が、粒界

拡散の場合に *n*=4 が導かれている.⁽⁴⁴⁾ この結晶粒成長は,ひずみ誘起粒成長 に対して静的粒成長と呼ばれることもある.これらの速度式を用いて,様々な材 料における粒成長の律速機構を議論することが行われている.^{(29) (45-46)}

引張試験などの高温変形中には さらに結晶粒成長が促進されるが,変形による 粒成長の促進は ひずみ誘起結晶粒成長(Strain-enhanced Grain Growth)と呼ばれ ている.また,静的粒成長に対して動的粒成長と呼ばれることもある.Wilkinson と Caceres⁽⁴⁷⁾によると,超塑性金属材料の多くでは ひずみ誘起結晶粒成長速 度とひずみ速度の両対数プロットは直線関係を示す.そして,多くの超塑性金属 データは,この直線関係のある範囲内に収まることが確かめられている.セラミ ックスにおけるひずみ誘起粒成長の現象に対する理解は研究者によって異なって いる.例えば,Niehら⁽⁴⁸⁾は,TZPの高温変形中の粒成長を静的粒成長におけ る3乗則の速度式で記述されるとしている.一方,Yoshizawaら⁽⁴⁹⁾は,セラミ ックスにおいても金属と同様にWilkinsonとCaceresの式

$$\dot{d}_{\varepsilon} = \alpha b d\dot{\varepsilon} \tag{3.6}$$

で整理されることを報告した.ここで、 *α*はひずみ速度に対する粒界すべりの寄 与率、 *b*は単位粒界すべりあたりの粒界移動量、 *d*は変形後の結晶粒径である.

ひずみ誘起粒成長に対する研究はまだ充分とは言い難く,動的粒成長を効果的 に抑制する要因の解明など,今後の研究の蓄積が望まれるところである.

参考文献

- W. Rosenhain, J. L. Haughten and K. E. Bingham : J. Inst. Metals, 23(1920), 261.
- (2) C.E. Pearson : J. Inst. Metals, 54(1934), 111.
- (3) E.E.Underwood : J.Metals, 14(1962), 914.
- (4) W. A. Backofen, I. R. Turner and D. H. Avery : Trans. ASM, 57 (1964), 980.
- (5) 和泉 修 : 日本金属学会会報, 16(1977), 335.

- (6) D. A. Woodford : Trans. ASM, **62**(1969), 291.
- (7) T.G.Langdon : Scripta metall., 11(1977), 997.
- (8) W-J.Kim, J.Wolfenstine and O.D.Sherby : Acta metall.mater., 39(1991), 199.
- (9) K. Higashi : Science of Machine, 44 (1992), 724.
- (10) K. Kajihara, Y. Yoshizawa and T. Sakuma : Scripta metall. mater., 28(1993), 559.
- (11) 松木賢司, 山田正夫 : 日本金属学会誌, 37(1973), 448.
- (12) F. Wakai, Y. Kodama and T. Nagano : Jpn. J. Appl. Phys., Ser. 2, "Lattice Defects in Ceramics", 28(1989), 57.
- (13) Y. Yoshizawa and T. Sakuma : Eng. Fract. Mech., 40(1991), 847.
- (14) Y. Motohashi et al : Proc. Intnl. Conf. on Superplasticity in Adv. Mater.,Osaka, (1991), 389.
- (15) A.K.Mukherjee, J.E.Bird and J.E.Dorn : Trans. ASM, 62(1969), 155.
- (16) A. H. Heuer, N. J. Tighe and R. M. Cannon : J. Am. Ceram. Soc., 63 (1980), 53.
- (17) T. Stoto, M. Nauer and C. Carry : J. Am. Ceram. Soc., 74(1991), 2615.
- (18) T.G.Langdon : Superplasticity in Aerospace II, TMS, (1990), 3.
- (19) 若井史博 : 鉄と鋼 ,75(1989),389.
- (20) F. Wakai and H. Kato : Adv. Ceram. Mater., 3(1988), 71.
- (21) F. Wakai : Ph.D thesis, (1988)
- (22) K. Okada, Y. Yoshizawa and T. Sakuma: Proc. Intnl. Conf. on Superplasticity in Adv. Mater., Osaka, (1991)
- (23) K. Okada, Y. Yoshizawa and T. Sakuma: Proc. 1st. Intnl. Symp. on the Science of Engineering Ceramics, (1991), 251.
- (24) I-W. Chen : Superplasticity, ed. by B. Baudelet and M. Suery (1985), 5.1
- (25) F. R. N. Nabarro : in Rep. Conf. Strength of Solids, (1947), 75, The Physical Society, London, 1948.
- (26) C. Herring : J. Appl. Phys., **21** (1950), 437.
- (27) R.L.Coble : J.Appl. Phys., **34**(1963), 1679.
- (28) Y. Sakka, Y. Oishi, K. Ando and S. Morita : J. Am. Ceram. Soc., 74(1991), 2610.

- (29) I.G.Lee and I-W.Chen : Proc.Intnl.Inst.for Science of Sintering Symp., Elsevier, (1988), 340.
- (30) Y. Yoshizawa and T. Sakuma : J. Am. Ceram. Soc., 73 (1990), 3069.
- (31) D. Dimos and D. L. Kohlstedt : J. Am. Ceram. Soc., 70(1987), 531.
- (32) 佐久間健人 : 熱処理, 32(1992), 191.
- (33) R.L.Coble : J.Appl. Phys., 32(1961), 793.
- (34) Y. Yoshizawa and T. Sakuma : Acta Metall Mater., 40(1992), 2943.
- (35) C. Zener, quoted by C. S. Smith : Trans. Met. Soc. AIME, 175(1948), 15.
- (36) I-W. Chen and L. A. Xue : J. Am. Ceram. Soc., 73 (1990), 2585.
- (37) M.Gust, G.Goo, J.Wolfenstine and M.L.Mecartney : J.Am.Ceram.Soc., 76 (1993), 1681.
- (38) J.R.Seidensticker and M.J.Mayo : Scr.Metall.Mater., 31(1994), 1749.
- (39) 瀧川順庸,幾原雄一,佐久間健人:日本金属学会秋期講演概要,(1996),252.
- (40) 近藤知樹,瀧川順庸,佐久間健人 : 日本金属学会秋期講演概要, (1996), 252.
- (41) J.E.Burke : Grain Control in Industrial Metallurgy, ASM, (1949), 1.
- (42) D. Turnbull : Trans. AIME, 191 (1951), 661.
- (43) M.Hillert : Acta metall., 13(1965), 227.
- (44) 西澤泰二: 鉄と鋼,70(1984),1984.
- (45) Y. Yoshizawa and T. Sakuma : ISIJ Int., 29(1989), 746.
- (46) T. Sakuma and Y. Yoshizawa: Mater. Sci. Forum., 94-96(1992), 865.
- (47) D.S. Wilkinson and C.H. Caceres : Acta Metall., 32(1984), 1335.
- (48) T.G. Nieh and J. Wadsworth : J. Am. Ceram. Soc., 72(1989), 1469.
- (49) Y. Yoshizawa and T. Sakuma : Mater. Sci. Engg., A149(1991), 59.

第4章

 $A1_2O_3/20wt\%ZrO_2(0, 2, 4mo1\%Y_2O_3)および$ $A1_2O_3/30wt\%ZrO_2(0, 2, 4, 6mo1\%Y_2O_3)複合材の$ 超塑性特性に及ぼす Y_2O_3 添加の影響⁽¹⁾

4.1 緒 言

 Al_2O_3 基-Zr O_2 系複合材は、 Al_2O_3 地に Zr O_2 微粒子を分散させたもので、単相 Al_2O_3 に比べ常温硬度がやや低い点を除けば、 Al_2O_3 の特徴をすべて有し、さらに強度、 靭性、耐熱衝撃性を向上させたものであり、切削工具以外にもその優れた靭性を 生かした構造材料への応用など広く注目を集めている.

もっとも広範囲に用いられている構造用セラミックスの一つである単相 Al_2O_3 の場合,微細粒の試料でも高温変形中に容易に粒成長を起こし,超塑性変形は達成されないことが知られている.しかしながら, ZrO_2 を添加することにより第 2 相である ZrO_2 粒子が Al_2O_3 の粒界に留まって Al_2O_3 の粒界移動をピン止めし,高温変形中においても粒成長を抑制する効果がある.従って,この材料は 結晶組織の 微細化と安定化により超塑性伸びを示し,これまでにも Al_2O_3 - ZrO_2 系複合材の超 塑性に関する研究 ^(2~5) も多くなされている.

Wakai ら⁽²⁾は、HIP処理した Al₂0₃/20wt%ZrO₂(3Y)と 40wt%ZrO₂(3Y)を 1550℃ で引張変形した際に、ひずみ速度 $\dot{\epsilon}$ =2.78×10⁻⁴ s⁻¹において それぞれ 120%と 140%の伸びを示したことを報告した。Martinez ら⁽³⁾は、 Al₂O₃/20wt%ZrO₂(3Y) を 1350℃で圧縮試験を行った結果、 $\dot{\epsilon}$ =3×10⁻⁵ s⁻¹において 約 100%の変形量が 得られたことを示した。あわせて、Al₂O₃粒同士の界面の方が Al₂O₃粒と ZrO₂粒と の界面よりも粒界すべりが少ないことも報告している。 Okada ら⁽⁴⁾は、Al₂O₃ に 0~80wt%ZrO₂(2.5Y)を含む複合材を 1300~1500℃で圧縮試験を行い、変形応 力の組成依存性や温度依存性などを調査しているが、1400℃で $\dot{\epsilon}$ =1.2×10⁻⁴ s⁻¹ の条件において 2,5,10,20,50 および 80wt%ZrO₂含有のいずれの複合材も 80%以 上の変形量を示したことを報告している。また、粒界すべりが Al₂O₃粒と ZrO₂粒 および ZrO₂粒同士の界面より Al₂O₃粒同士の界面の方が起こりにくいと仮定する ことにより定性的に説明できるとしている. 竹下と古城⁽⁵⁾は, $Al_2O_3/20wt\%$ $ZrO_2(3Y)の1500$ ℃での引張試験において, $\dot{\epsilon}=1.7\times10^{-4}$ s⁻¹の時に 約160%の伸 びを得たと報告している. 以上, Al_2O_3 基- ZrO_2 系複合材の超塑性変形に関する文 献を紹介したが, これまでに報告されている研究は いずれも ZrO_2 中に 2.5 か $3mo1\%Y_2O_3$ を含むものに限られていた.

 ZrO_2 には立方晶の安定化剤として Y_2O_3 が添加され ZrO_2 相内に固溶しているが, 0~8mo1% Y_2O_3 添加量の範囲においては その添加量により ZrO_2 の結晶粒径が制御 され,高温(1400~1500℃)では Y_2O_3 の添加量により 正方晶(t相)単相の組織 からt相とc相との二相混合組織となり,添加量によってt相とc相の量比は異 なることは 第2章にも述べたとおりである.著者らは,このような Y_2O_3 の添加量 による ZrO_2 の相の変化や量比の変化が Al_2O_3 - ZrO_2 系複合材の変形応力や伸びに影 響を及ぼすものと考えているが,本複合材に対する Y_2O_3 添加の影響を調査した報 告は見当たらない.

 Al_2O_3 基-ZrO₂ 系複合材のなかでも、 Al_2O_3 に 20~30wt%ZrO₂ を添加すると室温 強度が最大になるという報告⁽⁶⁾ に基づき、 ZrO₂ に様々な量の Y₂O₃ を添加した $Al_2O_3/20$ および 30wt%ZrO₂ 複合材の高温引張試験を行い,超塑性特性に及ぼす Y₂O₃ 添加量(0, 2, 4, 6mol%)の影響を調べることを本章の目的とする. さらに、 $Al_2O_3/20wt$ %ZrO₂ と $Al_2O_3/30wt$ %ZrO₂ との ZrO₂ 添加量による比較も行う.

調査を行うに当たって,実用面の観点から実験を行い,試料作製,変形温度な どに特別の装置を用いないようにした.変形温度を 1500℃までに限定し, HIP 処理を行わないのはこのためである.また,過度の変形時間は工業的な実用性が 望めないので,一般的に報告されているひずみ速度の範囲に限定した.

4.2 実験方法

4.2.1 試料作製

本研究で用いた試料は、以下の通りである. Al₂O₃/20wt%ZrO₂(0, 2, 4mol%Y₂O₃) Al₂O₃/30wt%ZrO₂(0, 2, 4, 6mol%Y₂O₃)

Table 4.1 Chemical composition of the alumina powders. (ppm)

Al ₂ O ₃ (wt%)	Si	Fe	Na	K	Ca	Mg	
99.99	7	7	4	1	1	1	

Table 4.2 Chemical composition of the zirconia powders. (wt%)

	Y ₂ O ₃	$A1_{2}O_{3}$	SiO_2	Fe_2O_3	Na ₂ 0	
TZ-OY	< 0. 01	< 0.005	0.005	< 0.002	0.012	
TZ-2Y	3.66	< 0.005	0.007	< 0.002	0.018	
TZ-4Y	6.89	< 0.005	0.010	0.003	0.024	
TZ-6Y	10.30	< 0.005	< 0.002	< 0.002	0.034	

以後、それぞれの試料について便宜上、 ZrO_2 添加量と ZrO_2 に添加されている Y_2O_3 量の違いを明確にするためA20ZOY、A20Z2Y、A20Z4Y、A30ZOY、A30Z2Y、A30Z4Y、 A30Z6Y と呼ぶことにする.また、 $Al_2O_3/20wt\%ZrO_2$ 系複合材をA20Z 系、同様に $Al_2O_3/30wt\%ZrO_2$ 系複合材をA30Z系と表記する.

 $A1_20_3$ の原料粉末は 大明化学工業製の高純度易焼結性 α - $A1_20_3$ 粉末 (TM-DAR) を 用いた. 添加する $Zr0_2$ の粉末には トーソー社製の 0,2,4,6mo1%の Y_20_3 を含む加 水分解 $Zr0_2$ 粉末 (TZ-0,TZ-2Y, TZ-4Y, TZ-6Y) を使用した. どちらの粉末も市販 されている原料粉末のなかでは 焼結性に富んでいるのが特徴である.それぞれの 粉末の化学組成を Table 4.1, Table 4.2 に示す.

これらの粉末の混合は、特殊ナイロン樹脂製容器と高純度アルミナボール(ニ ッカトー製、 φ 5mm ボール)を用い、エタノールを溶媒とした湿式ボールミルに て行った.所定の組成に配合した原料粉末 100g を粉末と同じかさのアルミナボー ルとエタノール(130~150ml)と共に容器に入れ、24 時間の回転混合を行った. ボールミル混合終了後、ボールを除去し 得られたスラリーをパイレックスビーカ ー中にて乾燥させた.乾燥は、自作の乾燥炉をアルゴン雰囲気下において ゲージ 圧力-400mmHg, 温度 50~60℃にて行った. 高純度アルミナボール(φ 14mm)と共に 入れた乾燥後の粉末の塊を 250 μ m の篩にて造粒を行った.

成形は,粉末の金型成形と水を圧力媒体とした冷間静水圧成形(CIP)の二 段階により行った.まず,造粒粉末を熱処理したSKD11製ダイスを用いて33MPa の圧力で1分間片押し成形を行い,3×11×33mmの寸法にした.次に,この成形 体をビニール袋に封入し,100MPaの圧力で2分間CIP処理を施し,未焼結圧縮体 (green compact)とした.

焼結は, すべての試料において大気中で 1500℃, 2 時間の条件にて行った. 昇 温は, 1000℃までを 1 時間, その後 5℃/min の速度で昇温し, 焼結温度での等温 保持の後, 炉冷にて室温まで冷却した. このようにして, 約 2.6×8.5×26.5mm³ の焼結体が得られた.

得られた焼結体をX線回折および密度測定の試験片として使用した.

引張試験片は、両端面にR処理がなされている#270 番のダイヤモンドホイー ル(クリストンダイヤモンド工業製:SD270N125RH-PF)を用いて、焼結体の4面 を平面研削した後、試験片の長辺の両側から切り込み、外形 2×8×26.5mm³、ゲ ージ部の寸法が2mm×2mm×15mmの首吊り型引張試験片を作製した.

4.2.2 X線回折

焼結体の相の同定のため、それぞれの材料について室温にて ディフラクトメータ(リガク製, Guiger-flex 4036A1)を用いてX線回折を行った.回折には Co
 ターゲットにて モノクロメータを使用し、管電圧 40kV、電流 20mA で行った.

回折角20は,X線回折プロファイルから 半価幅中点法を用いてピーク角度を 決定した.それぞれの試料の相の同定は,報告されている α -Al₂O₃および ZrO₂の 単斜晶(m相),正方晶(t相),立方晶(c相)の格子定数⁽⁷⁻⁸⁾から計算した それぞ れの面指数に対する回折角と測定された回折角との比較により行った.なお,原 料粉末についてもX線回折を行い,実験による多少の誤差はあるものの,格子定 数から計算された回折角と一致することを確認した.

4.2.3 密度測定

焼結体の密度は電子比重形 (ミラージュ交易製, ED-120T) を用いて, アルキメデス 法により かさ密度を測定した.なお,相対密度(=かさ密度/理論密度)の算出 に使用した理論密度は,メーカーからの密度の報告値をもとに,材料の組成に応 じた値を算出した.

4.2.4 高温引張試験

(1) 試験方法

高温引張試験は、インストロン型万能引張試験機(島津製作所製, AG-500E)に 自作の割型電気炉を取り付けて行った. 試験片を保持する治具は, SiC 製のもの を使用した. 引張試験装置の概略図を Fig. 4.1 に示す.

引張試験は、大気中、初期ひずみ速度 3.33×10⁻⁵~1.11×10⁻³ s⁻¹の一定クロス ヘッド速度で行った. 試験温度は、A20Z 系についは 1500℃, A30Z 系については 1400℃, 1450℃, 1500℃である. 炉内の温度は、Pt-PtRh 熱伝対で測定されており、 試験温度に対して±1℃以内に制御されている.

試験片は室温で取り付け,1時間で試験温度まで昇温し,試験片の温度を均質 にするために15分間保持した後に引張試験を開始した.また,破断後の結晶粒 の成長などを避けるため,試験片が破断すると同時に炉を開き,空冷した.



Fig. 4.1 Schematic illustration of the high-temperature tensile test machine.

(2) 真応カー真ひずみ線図の作成

本研究で行った引張試験は温度範囲が 1400~1500℃と高温であるため変形中 の試験片の寸法を直接測定することが不可能であった.そこで,真応カー真ひず み線図の作成に当たっては,

- (1) 試料の体積が変形中一定に保たれ,
- (2) 試験片と引張治具との間に摩擦による拘束がなく均一な引張変形が実現されており、
- (3) 試験片の弾性率は変化しない
- (4) 熱膨張分は無視しうるほど小さい

と仮定して,試験前の試験片の寸法と引張試験で得られた荷重-クロスヘッド変 位曲線より変換して求めた.まず,試料の体積が変形中一定に保たれていると仮 定すると,真ひずみε,は次式で与えられる.

$$\varepsilon_t = \ln \left(1 + \frac{\Delta L}{L_0} \right) \tag{4.1}$$

ここで、 L_o は変形前の試験片のゲージ長さ、 ΔL は荷重-クロスヘッド変位曲線の変位量である.試験片と治具との間に摩擦による拘束がなく、均一な引張変形が実現されているとすると、幾何学的条件により、真応力 σ_i は次式で与えられる.

$$\sigma_t = S \cdot \exp(\varepsilon_t) \tag{4.2}$$

S = P / A

ここで, Sは公称応力, Pは荷重, Aは変形前の試験片のゲージ部の断面積である.

(3) ひずみ速度感受性指数 m の評価

ある一定温度における応力 σ ,とひずみ速度 $\dot{\epsilon}$,との関係を与える実験式⁽⁹⁾,

$$\sigma_t = K \cdot \dot{\varepsilon}_t^m \tag{4.3}$$

から、応力 σ_iとひずみ速度 έ_iとの両対数の間に直線関係が成り立ち、その勾配 が mを与えることが分かる.変形応力のひずみ速度感受性指数 mは、真応力 – 真 ひずみ線図より求めた 10% 真ひずみを与える変形応力とひずみ速度の両対数プ ロットをそれぞれの変形温度において行い、それらの直線の勾配より求めた. 組織観察は,走査型電子顕微鏡 (JEOL 社製, JSM-5800)を用いて行った.焼結 後の試料および破断した引張試験片を切断機 (リファインテック社製, RCA-005) で切断した後,観察面を自動研磨機 (マルトー製, ML-1500P)を用いて鏡面に仕上 げ,次のような熱腐食を施し観察試料とした.熱腐食は,まず,炉を 30 分で 500℃ まで昇温し,その状態で試料を炉に挿入した.その後,250℃/hの速度で 1500℃ まで昇温し,1500℃で1時間保持した後,炉冷した.チャージアップ防止のため, こうして得られた試料の観察面にイオンスパッタリング装置 (エイコーエンジニ アリング社製,VX-10A)により Ptを薄くコーティングした後,SEM 観察を行った. 試料の全体を SEM 観察すると同時に,特徴的な結晶組織に関しては 写真撮影を行 った.

試料の結晶粒径の測定は,SEM 写真により線切片法を用いて行い,500 個以上の 結晶粒の平均切片長に,結晶粒が 3 次元多面体であることを考慮した Thompson 係数⁽¹⁰⁾1.74 を乗じて平均結晶粒径とした.

4.3 実験結果

4.3.1 焼結体の密度と結晶粒組織

(1) 相対密度と初期粒径

本研究で用いた焼結体の相対密度, を Al_2O_3 と ZrO_2 の結晶粒径および Al_2O_3/ZrO_2 の平均結晶粒径 Table 4.3 に示す. ここで, A20Z0Y と A30Z0Y の試料については, 後で示すような数 μ mの Al_2O_3 と ZrO_2 の粗大粒が観察されたため, それらを除い た比較的均質な部分での平均結晶粒径を求めた. 粗大粒を含む実際の組織では表 中の値よりもかなり大きな値になる.

Table 4.3 から分かるように、99.2~99.9%とすべての試料において 99%以上の相対密度が得られ、焼結性のよい緻密な組織であったといえる.また、本研究に用いた焼結体の平均結晶粒径は約0.6~0.7 μ mの間にあり、1 μ m以下の微細結晶組織であるといえる.

Specimen	ρ		<i>d</i> / μm		
	(%)	A1 ₂ O ₃	ZrO_2	Al ₂ O ₃ /ZrO ₂	Phase
A20Z0Y	99.9	0.801*	0.335*	0.676*	m+ t
A20Z2Y	99.7	0.826	0.358	0.692	t
A20Z4Y	99.3	0.781	0.380	0.664	t + t'
A30Z0Y	99.8	0.729*	0.370*	0.615*	m+ t
A30Z2Y	99.2	0.771	0.408	0.670	t
A30Z4Y	99.4	0.724	0.373	0.595	t + t'
A30Z6Y	99.3	0.755**	0.452**	0.642**	С

Table 4.3 Relative density, ρ , average grain size, d and ZrO₂ phase at room temperature of as-sintered specimen.

- \ast ; Coarse $\rm Al_2O_3$ and $\rm ZrO_2$ grains as shown in Fig.4.2 (e) and (f) were not into account.
- ** ; Large cracks as shown in Fig. 4.2 (g) were excepted from the measurement
 of grain size.

複合材の平均結晶粒径を ZrO_2 含有量について比較すると、どの Y_2O_3 添加量においても A30Z 系の方が A20Z 系よりも小さいことが分かる.また、 Y_2O_3 添加量については、 A20Z 系, A30Z 系ともに 4Y が一番小さく、続いて 6Y, 2Y の順に大きくなっている.また、 ZrO_2 の結晶粒径を比較すると、どの Y_2O_3 添加量においても A30Z 系の方が A20Z 系よりも大きいことに気づく. Al_2O_3 粒がこの逆の結果であるので、その結晶粒径の比 r_{minor}/D_{major} (r_{minor} は ZrO_2 の粒子の半径、 D_{major} は Al_2O_3 の結晶粒径)は ZrO_2 の体積分率の関数となるという Zener の関係と 定性的には一致している.

(2) 微細結晶粒組織

焼結体の結晶粒組織は、 A20Z 系、A30Z 系ともそれぞれの Y₂O₃ 添加量に応じて 類似の組織変化を示した. A20Z 系、A30Z 系とも A1₂O₃ 粒と ZrO₂ 粒との量の割合 の差こそあるものの、 Y₂O₃ 添加量に対しては同様な組織として取り扱うことがで きると考えてよい.ここでは、 A30Z 系の一連の SEM 写真を Fig. 4.2 に示す. な お、本章に掲載する写真中の白色と黒色に見える結晶粒はそれぞれ ZrO₂粒および A1₂O₃粒である.

これらの写真を観察すると、母相である A1₂0₃粒の粒界に適当に ZrO₂粒が分散 された 複合材料であることが分かる. A1₂O₃粒の内部への ZrO₂粒の析出や分散は 見られなかった.また、個々の結晶粒は等軸形状をしており、アスペクト比の大 きな結晶粒は存在しなかった. OY から 6Y までの試料は それぞれ以下に述べる 特徴を持っているが、Fig. 4.2(a)から(d)の写真から、これらの均質な部分の結晶 粒は、充分微細で緻密な結晶組織であるといえる.これは、本研究での焼結が適 切になされたことを証明している.

Fig. 4. 2(a)には、0Y 試料の粗大粒が存在しない比較的均質な部分の組織を示しているが、0Y において特徴的なことは、他の Y₂0₃添加量の試料では観察されない Fig. 4. 2(e),(f)に示すような ZrO_2 および Al_2O_3 の数 μ mにも及ぶ粗大粒がかなり 多く存在することである。そしてこの粗大粒は、密集していたり単独で存在していたり様々で、不均質な分布をしていた。また、Fig. 4. 2(a)に示す均質な組織の 微細な結晶粒についても 結晶粒径は他の Y₂O₃添加量の試料に比べて 不均一であった。

次に, 2Y, 4Y 試料については, 1 μ m程度の粗大粒や同一種の結晶粒が密集した 場所が多少存在していたが, Fig. 4.2(b)および(c)に示すように 結晶粒径はほぼ 均一であり,均質な結晶粒組織として扱うことができる. SEM 写真からも 4Y の方 が 2Y よりも 結晶粒が微細であることが窺える.

6Y 試料については, 2Y, 4Y と同様に 多少の粗大粒や同一種の結晶粒の密集があ るものの結晶粒径はほぼ均一であり、均質な結晶粒組織として扱うことができる. しかしながら, 6Y には, Fig. 4.2(g)に示すような比較的大きなき裂が試料全面に わたって存在していた. き裂の存在は, 0Y, 2Y, 4Y においても見られたが, 6Y では 他の試料のものよりも大きく, その数も多かった. A20Z 系において 6Y を含む試

(a) OY



(b) 2Y



(c) 4Y



(d) 6Y



(e) Coarse AI_2O_3 grains in OY



(f) Coarse ZrO_2 grains in OY





Fig. 4.2 SEM micrographs of $Al_2O_3/30wt\%ZrO_2(Y_2O_3)$ sintered at 1500°C for 2h. ; homogeneous structures of (a) OY, (b) 2Y, (c) 4Y, (d) 6Y, and (e) coarse grains of Al_2O_3 , (f) coarse grains of ZrO_2 existed in OY, (g) one of the large cracks existing in the whole area of 6Y. The bright and dark contrasts represent ZrO_2 and Al_2O_3 grains, respectively.

料を作製しなかったのは、このようなき裂が多いことによりこの試料の高温延性の改善が期待出来なかったためである.

(3) 焼結体の結晶相

A20Z 系および A30Z 系の焼結体の結晶相の同定のために 室温で行った X線回 折の結果は、以下の通りである.

まず、すべての試料において、 $A1_20_3$ と $Zr0_2$ からの回折角は それぞれの原料粉 末の回折角とほぼ同じであり、 $A1_20_3$ と $Zr0_2$ とはほとんど固溶していないと判断で きる. 同様に、すべての試料において $A1_20_3$ は α 相(コランダム構造)であった. また、 $Zr0_2$ 粒からの回折角は、異なる Y_20_3 添加量に応じて それぞれの試料の特徴 的な結晶相を示した. 0Y 試料は、m相(単斜晶)と少量のt相(正方晶)が混在した ものであり、2Y 試料では t相単相、4Y 試料については t相とt'相(通常のt相 とは正方晶性が異なる正方晶)、6Y 試料は c相単相であった. これらは、すでに Table 4.3 に示してある.

それぞれの試料のX線回折プロファイルの一部を Fig. 4.3 に示す.ここで,回 折角2 θ が 86~90°の範囲に限定したのは, ZrO_2 粒のt相とc相およびt'相と を区別するために最も敏感な {400}面の回折角が得られるからである.Fig. 4.3 より,それぞれのプロファイルには, $CoK_{a1} \ge K_{a2}$ 線に対応したピークが見られ るが, Fig. 4.3(c)に示すように, 4Y 試料にはt相やc相のピーク値とは異なるt' 相からのピークが現れていることが分かる.なお, 6Y 試料については, ZrO_2 の原 料粉末(TZ-6Y)も c相単相であったことを付記しておく. ZrO_2 -Y₂O₃系の平衡状態 図から判断すると, 6Y では室温で 4Y と同様にt相とt'相の混合組織となること が予想されるが,結晶相の結晶粒径依存性により このような1 μ m以下の微細粒 においては 状態図どおりの組織にはならないと 著者らは考える.

(4) 焼結体の結晶組織のまとめ

それぞれの試料における 焼結体の相対密度, 複合材の初期平均粒径および室温 での結晶相は Table 4.3 に示すとおりであった.

本研究に使用した試料において、99%以上の相対密度が得られたこと、結晶粒径が1 µ m以下であったこと、結晶粒は等軸形状であり母相の Al₂0₃粒のなかに適



Fig. 4.3 XRD intensity profiles at room temperature of as-sintered $Al_2O_3/30wt\%ZrO_2$ composites.; (a) OY, (b) 2Y, (c) 4Y, (d) 6Y. A part of profiles for 2 θ angles between 85 and 91 degrees are only shown, because the 400 type reflections are sensitive to distinguish t-phase and c-phase.

当に ZrO₂が分散していることなどより,超塑性伸びに対する必要条件を満足した 焼結体が得られたといえる.

また、焼結体の結晶粒組織は、 Y_2O_3 添加量および ZrO_2 添加量の量比に応じてそれ ぞれの特徴を示した組織であると考えられる.すなわち、 Y_2O_3 添加量により初期 粒径と結晶相が変化し 組織構造にも違いが現われ、 ZrO_2 添加量により Al_2O_3 と ZrO_2 の結晶粒径およびその比が変化した.

4.3.2 変形挙動

(1) 試験片の形状

Fig. 4.4 に高温引張試験により得られた試験片の変形後の形状を変形前のもの と共に示す. これは、本章の実験において最も伸びが大きかった A30Z4Y 試料の 変形温度1500℃,初期ひずみ速度3.33×10⁻⁵ s⁻¹の条件で164%の破断伸びを示し た例である. Fig. 4.4 から分かるように、試験片のゲージ部にネックやくびれは ほとんどなく、破断直前までの均一な変形の後 突然破断していることが分かる. また、試験片の表面も平滑な面を保っていた. これらは、超塑性セラミックスに おいて観察される 一般的な特徴である.他のすべての試験片においても、Fig. 4.4 と同様に均一な変形の後に破断していた.



Fig. 4.4 A photograph of undeformed and deformed specimens of $Al_2O_3/30wt\%ZrO_2(4Y)$ at 1500°C for a strain rate of $3.33 \times 10^{-5}s^{-1}$. The nominal strain is 164%.

(2) 高温変形挙動

すべての試料の高温引張試験において得られた真応力-真ひずみ線図を Fig. 4.5 および Fig. 4.6 に示す.また,この真応力-真ひずみ線図から得られた 10%真ひずみにおける変形応力と破断伸びを Table 4.4 にまとめた.本研究にお ける引張試験により、本研究で用いたほとんどの試料において 100%以上の伸び を示し、条件によっては 150%以上の超塑性伸びを示すことが明らかとなった.

Fig. 4.5 および Fig. 4.6 より, すべての真応カー真ひずみ曲線は, 最初の降伏 による急激な立ち上がりの後には平坦な曲線であり,試料が ある一定の流動応力 により安定して変形していることが分かる. すなわち, 変形中の加工硬化が無視 しうるほど小さいことを示している. セラミックスの高温変形中の加工硬化の主 要な原因は,結晶粒成長である⁽¹¹⁾と言われているが,本研究に用いた試料は, 変形中の結晶粒成長が適当に抑制され, 微細結晶粒組織が安定であることを示唆 している. この微細粒組織の安定性は,セラミックスの高温延性を支配する最も 重要な因子である. また,変形応力の低下が破断伸びの増大とよく一致しており, 変形応力の低下により超塑性変形が容易となり優れた延性を示すという 超塑性 セラミックスの一般的な特徴と一致している. それらに加えて,破断時の曲線 の形状は,1400℃における初期ひずみ速度の大きなものでは 即時的な破断を示し, その他の変形温度や 初期ひずみ速度のより小さなものでは 緩やかに破断してい る様子を示しているように思われる.

Table 4.4 からは、1400℃の変形温度では 100%以上の破断伸びを得ることは出来なかったが、1500℃ではほとんどの試料において 100%以上の伸びが得られ、試料によっては 1.11×10⁻³ s⁻¹の速い初期ひずみ速度でも超塑性伸びが得られることが分かる.

高温変形挙動について得られたこれらの結果を観察すると、一部例外はあるが 大体の傾向として、初期ひずみ速度の減少に伴い変形応力は大きく低下し、それ と共に破断伸びが増大することを示している.これは、すべての試料の真応力-真ひずみ線図から直接判断できる.また、A302系における3種類の変形温度での 試験結果は、それぞれの試料において、変形温度の上昇に伴い変形応力は大きく 低下し、それと共に破断伸びが増大することを示している.例えば、A30Z4Yにお ける 初期ひずみ速度が 3.33×10⁻⁵ s⁻¹の引張試験では、変形温度が 1400℃から



Fig. 4.5 True stress-true strain curves of $Al_2O_3/ZrO_2(Y_2O_3)$ composites deformed for various strain rates at 1500°C. ; (a) OY, (b) 2Y, (c) 4Y doped $Al_2O_3/20wt\%ZrO_2$ and (d) OY, (e) 2Y, (f) 4Y, (g) 6Y doped $Al_2O_3/30wt\%ZrO_2$.



Fig. 4.6 True stress-true strain curves of $Al_2O_3/30wt\%ZrO_2(Y_2O_3)$ deformed for various strain rates ; (a) OY, (b) 2Y, (c) 4Y, (d) 6Y at 1400°C and (e) OY, (f) 2Y, (g) 4Y, (h) 6Y at 1450°C.

				Strain	Rate, $\dot{\varepsilon}/s^{-1}$	1		
	3.33	$\times 10^{-5}$	1.11	$\times 10^{-4}$	3. 33	$\times 10^{-4}$	1.1	1×10^{-3}
	е	σ	е	σ	е	σ	е	σ
T=1500°C								
A20Z0Y	71.0	11.7	62.3	18.0	53.0	26.8	44.1	46.0
A20Z2Y	129.5	9.5	91.7	13.2	108.0	22.4	80.6	46.0
A20Z4Y	158.8	8.5	124.9	13.2	95.9	20.4	80.5	36.9
A30Z0Y	119.0	7.9	106. 5	13. 7	86.1	21. 1	86.4	32. 1
A30Z2Y	157.5	7.0	122.3	12.9	115.2	15.9	115.5	28.6
A30Z4Y	164.0	6.5	140.5	9.5	146.4	17.1	101.5	30.8
A30Z6Y	145.2	7.8	106.5	12.3	98.0	20.1	77.3	35.9
T=1450℃								
A30Z0Y	80.7	14.3	70.0	20.2	67.7	21.1	86.4	32.1
A30Z2Y	119.0	12.3	99.8	19.5	77.0	30.9	64.0	52.1
A30Z4Y	120.7	12.1	100.9	18.4	81.8	32.4	63.4	57.6
A30Z6Y	99.4	13.5	90.3	19.5	71.5	36.0	49.5	77.1
T=1400℃							<u> </u>	
A30Z0Y	64.2	23.3	53.8	34.3	40.8	70.8	24.4	115.3
A30Z2Y	85.4	21.2	79.7	37.3	41.4	59.4	22.7	125.9
A30Z4Y	94.5	20.5	77.2	33.1	43.6	72.1	32.6	127.8
A30Z6Y	82.2	22.2	56.8	42.8	37.5	78.9	20.0	143.9

Table 4.4 Elongation to failure, e(%) and 10% flow stress, σ /MPa in Al₂O₃/20wt%ZrO₂ and Al₂O₃/30wt%ZrO₂ composites.

1450℃,1500℃へと上昇するにつれ,変形応力は 20.5MPa から 12.1MPa,6.5MPa へ と低下し,それに伴い破断伸びは 94.5%から 120.7%,164.0%と増大している. これらの結果は、本研究で用いた試料が、超塑性セラミックスにおいて見られる ひずみ速度依存性と温度依存性を持っていることを現している.

さて、本研究の主題である Y₂0₃添加量および ZrO₂添加量による影響を調査する ため、それぞれの試料とその破断伸びについて整理した. Fig. 4.7 は、1500℃で 試験されたすべての試料の それぞれの初期ひずみ速度における破断伸びを ZrO₂ に添加されている Y₂O₃量に対してプロットしたものである. 一部例外はあるが、 ほとんどの条件において 4Y 試料が延性が一番大きく、次いで 2Y 試料となってお り、OY、6Y 試料はそれらより延性が小さい. OY と 6Y とでは、初期ひずみ速度が小 さい場合には 6Y の方が大きな延性を示し、ひずみ速度が一番大きい 1.11×10⁻³ s^{-1} では OY の方が延性が大きくなる傾向があるように見える. これらは、A30Z 系での1400℃と1450℃で行った試験においても同様の結果が得られた.また、ZrO₂ 添加量について比較すると、同じ初期ひずみ速度においては A30Z 系は A20Z 系よ りも破断伸びが大きいことが分かる.

高温変形挙動の結果は、本研究で使用した試料においては、Y₂0₃や Zr0₂の添加 量により高温延性が影響を及ぼされることを示している.

(3) ひずみ速度感受性指数 m

.

各試料の 10%真ひずみにおける変形応力と初期ひずみ速度の両対数プロット をFig. 4.8 に示す.測定したすべての初期ひずみ速度および変形応力の範囲にわ たって,いずれの試料においても、単一の直線関係が認められた.これらの直線 の勾配から得られるひずみ速度感受性指数*m*は,A202 系では0.39~0.42 となり, A302 系では0.42~0.49 の範囲であった.この値は一般的な超塑性セラミックス で得られる値と一致している.これらの*m*値は、Y₂0₃ 添加量の増加に伴い大きく なっており、A202 系に比べよく伸びる A302 系の方が0.01~0.06 程度高い値を示 した.



Fig. 4.7 Elongation to failure against Y_2O_3 content in $Al_2O_3/20$ and $30wt\%ZrO_2$ composites deformed for various strain rates at 1500°C.



Fig. 4.8 Log-log plot of 10% flow stress, σ against strain rate, $\dot{\varepsilon}$ at various temperatures in Al₂O₃/20 and 30wt%ZrO₂ composites. The data show a linear relationship at each temperature with a strain rate sensitivity exponent, *m* from 0.39 to 0.42 in Al₂O₃/20wt%ZrO₂ and from 0.42 to 0.49 in Al₂O₃/30wt%ZrO₂.

4.3.3 変形後の結晶粒組織

変形後の結晶粒組織の観察は,変形温度 1500℃,初期ひずみ速度 3.33×10⁻⁵ s⁻¹ で試験した A20Z4Y およびすべての A30Z 系の試料について行われた. Fig. 4.9 に A30Z2Y の SEM 写真を示す.ここで,試験片のチャック部の写真は結晶粒の静的変化 を,破断部のそれは動的変化を観察するためのものである.変形前後の結晶粒を 比較するため,焼結体の写真も一緒に示した.なお,引張方向は写真の水平方向 である.

観察したすべての試料について共通していることは、均質な部分において静的 及び動的な結晶粒成長が顕著に起こっており、破断部のAl₂O₃は引張方向へわずか に粒伸長しているものの全体としてはほぼ等軸な結晶粒組織であったことである. さらに、Fig. 4. 10 に示すように 破断部の先端では、空孔の連結による空洞化と、 その後の成長が引張軸に対して垂直に進行していることが見られた. これは一般 的な超塑性セラミックスと同様の傾向である. A20Z4Y 試料と A30Z4Y 試料との間 に結晶粒組織に関して特別の差異は認められないので、以下に A30Z 系の観察をも とに、Y₂O₃添加量の違いによる結晶粒組織の変化を記述する.

0Yの試料については, Fig. 4. 11 に示すように 焼結体で見られた粗大粒がその ままの状態で粒成長しており,破断部では粗大粒付近に比較的大きな空洞が存在 していることから早期のき裂発生の発端となっていたと考えられる. セラミック スの超塑性においては,結晶粒の微細化が変形応力を減少させることや,粒界の 空孔の連結や成長が破断を導くことを考えると,この試料に存在する粗大粒が, 高温変形中の変形応力と空孔の発生の確率を増大させることは容易に想像できる.

2Y および 4Y 試料においては, 破断部に 1 µ m程度の空孔が粒界 3 重点, 4 重 点の位置に多量に分布していた.これは,結晶粒界よりも粒界多重点に多く空孔が 形成されるという これまでの観察と一致している.

6Y 試料の破断部では、2Y, 4Y と同様な空孔の分布が見られたが、Fig. 4. 12 に示 すような 他の試料では観察されなかった深みのある大きなき裂が存在していた. これらは、変形前の焼結体にすでに存在していたき裂(Fig. 4. 2(g))から成長し たものであると考えられる. 但し、このき裂が破断の直接の原因であったという 証拠はなく、この SEM 観察からは判断できなかった.





(b) gripped region





Fig. 4.9 SEM micrographs of (a) as-sintered specimen and (b) gripped region and (c) fractured region in $Al_2O_3/30wt\%ZrO_2(2Y)$ deformed 157% at 1500°C for a strain rate of $3.33 \times 10^{-5} s^{-1}$.



Fig. 4.10 SEM micrograph of cavities observed at the fractured region in $Al_2O_3/30wt\%ZrO_2(2Y)$. Tensile axis is horizontal.



Fig.4.11 SEM micrograph of coarse grains and cavities observed at the fractured region in $Al_2O_3/30wt\%ZrO_2(0Y)$.



Fig. 4.12 SEM micrograph of cracks observed in $Al_2O_3/30wt\%ZrO_2(6Y)$.

また,変形温度 1500℃,初期ひずみ速度 3.33×10^{-5} s⁻¹の試験条件における A302 系の試料の破断後の試料の結晶粒径を Table 4.5 に示す. 0Y については,粗大粒 により正当な結晶粒径の評価が行えないので除外した.参考のため,これらの試 料の試験開始から破断までに要した変形時間も併記した.

この表からは、チャック部の静的な結晶粒成長に加えて 破断部では変形による ひずみ誘起結晶粒成長が起こっていることが分かる. Y₂O₃添加量により A30Z 系の 試料を比較すると、6Y 試料が最も結晶粒成長が小さく、4Y,2Y の順に大きくなっ ている.しかしこれらは、変形前後の2点での結晶粒径の値のみでしか評価して いないので、このデータだけから結晶粒成長を論じることはできないと思われる. 粒成長の速度論は、結晶粒組織の種類や成長メカニズムなどにより様々な関係式 が存在する.したがって、本研究における結晶粒成長の詳細な調査を行う必要が あるが、粒成長の速度論を目的としていないので、これ以上の評価は行わない.

これまで見てきたように、Y₂O₃添加量の違いによる焼結体の結晶粒組織が 高温 変形に影響を及ぼし、破断後の結晶組織にも現れていると考えられる.

Table 4.5 Grain size of $Al_2O_3/30wt\%ZrO_2$ composites deformed at 1500°C for a strain rate of $3.33 \times 10^{-5}s^{-1}$ with data of initial grain size and deformation time.

4		Initial	Grain size of	Failed specimen	Deformation
Specimen		Grain size	Gripped region	Fractured region	Time
		(μm)	(μm)	(µm)	(s)
	A1 ₂ O ₃	0.771	1.138	1.565	
A30Z2Y	ZrO_2	0.408	0.636	0.884	47250
	Al ₂ O ₃ /ZrO ₂	0.670	0.965	1.292	
A30Z4Y	A1 ₂ O ₃	0.724	1.201	1.773	
	ZrO_2	0.373	0.660	1.044	49200
	Al ₂ O ₃ /ZrO ₂	0.595	0.997	1.438	
A30Z6Y	A1 ₂ O ₃	0. 755	1.118	1.608	
	ZrO_2	0.452	0.610	0.870	43500
	Al ₂ O ₃ /ZrO ₂	0.642	0.940	1. 347	

4.4 考察

4.4.1 Al₂0₃/20wt%Zr0₂系と Al₂0₃/30wt%Zr0₂系との比較

まず最初に、本研究に用いた Al_2O_3 基- ZrO_2 系複合材の ZrO_2 の添加量による 2 種類の試料の比較から始めることにする.

Fig. 4.7 から明らかなように, A30Z 系の方が A20Z 系に比べて全体的に大きな伸びが得られた.これに関して,試料の結晶粒の微細化と結晶粒成長の抑制が変形 応力を低下させ 大きな延性を達成するという観点から,次の三点を考慮に入れる と充分に説明できると考えられる.

第一点として、Okada ら⁽⁴⁾は、 $A1_20_3$ -Zr 0_2 系複合材において Zr 0_2 の含有量が増加することにより $A1_20_3$ 粒同士の界面に対して $A1_20_3$ 粒と Zr 0_2 粒との界面が多くなるので $A1_20_3$ の結晶粒の成長速度が低下することを指摘している.本研究の場合、A30Z 系は A20Z 系より Zr 0_2 の含有量が多いため $A1_20_3$ /Zr 0_2 粒界面が多くなり、A30Z 系の $A1_20_3$ 粒の成長速度が A20Z 系のものより遅くなり、前者の $A1_20_3$ 粒径は後者のそれより小さいことになる.

第二点として $A1_20_3$ -Zr 0_2 系平衡状態図によると、焼結温度が 1500では $A1_20_3$ と Zr 0_2 とはほとんど固溶しない.しかし、 $A1_20_3/0.1$ wt%Zr 0_2 について TEM-EDS 分 析を行った研究報告⁽¹²⁾によると、 $A1_20_3$ の粒界に Zr が偏析していることが明 らかになっている.このことから、A30Z 系の方が A20Z 系よりも Zr の $A1_20_3$ 粒界 への偏析が顕著になり、 $A1_20_3$ の粒成長をより抑制するという考え方である.

第三番目として、Table 4.3 からも明らかなように $A1_20_3$ の粒径は A30Z 系の方 が A20Z 系より小さく、逆に ZrO_2 の粒径は A30Z 系の方が A20Z 系より大きい. こ のことは、A30Z 系中の ZrO_2 の体積は A20Z 系のものより大きいために ZrO_2 個々の 粒径は A30Z の方が少し大きいが、個数はかなり多いことになる. そのため ZrO_2 粒子が $A1_2O_3$ 粒の中により多く分散し、 $A1_2O_3$ 粒の成長に対するピン止め効果によ り、 $A1_2O_3$ 粒子の成長が抑制される. これを支持する考察として、Green ⁽¹³⁾の 論文がある. 彼は、その中で $A1_2O_3$ - ZrO_2 系複合材は 7.5vo1%以上の ZrO_2 を含む場 合、 ZrO_2 粒子は $A1_2O_3$ 粒界をピン止めする働きがあり、 $A1_2O_3$ 粒子の粒成長を抑制 するとしている. さらに、佐久間 ⁽¹⁴⁾ も、 $A1_2O_3$ - ZrO_2 系の ZrO_2 第二相分散粒子

による結晶粒成長の抑制作用において、その結晶粒径の分布は $Zr0_2$ 添加量により 異なり、 $Zr0_2$ の体積分率が大きいほど $A1_20_3$ 粒と $Zr0_2$ 粒との寸法差が小さくなり Zener⁽¹⁵⁾ ピン止め効果が大きくなることを解説している.この関係は、本研究 においても見られた現象である.

次に、高温変形における破壊に重要な役割を果たす 空孔の形成や結晶粒界強度 の観点から考察を行うことにする. Chen ら⁽¹⁶⁾は、粒界エネルギーと結晶粒界 のなす二面角との相互関係から、Al₂0₃-ZrO₂系複合材の二相微細構造の観察を行 い、粒界エネルギーは、Al₂0₃/Al₂0₃、c-ZrO₂/c-ZrO₂,Al₂0₃/c-ZrO₂,Al₂0₃/t-ZrO₂, t-ZrO₂/t-ZrO₂粒界の順番に低くなることを報告している.高い粒界エネルギーは 低い結合強度を持つことに注意し、この結果に従うと、Al₂O₃/Al₂O₃粒界は他の粒 界に比べて 空孔が発生し易い傾向があることになる.また、岡田⁽¹²⁾は、 Al₂O₃/10wt%ZrO₂(2.5Y)試料における 1500[°]Cの変形でのキャビティの形成サイト は、結晶粒界よりも粒界3重点、4 重点に優先的に形成されるが、Al₂O₃/Al₂O₃ 粒 界、ZrO₂/ZrO₂粒界や Al₂O₃/ZrO₂粒界による差異は認められないことを報告してい る.これは、変形後の試料において 粒界3重点や4重点に空孔が多く見られた 本 研究の観察と一致しているように思われる.これらの報告を 本研究で得られた結 果に当てはめると、次のように考えることができる.

まず, 粒界3重点, 4重点において空孔が生成され, それが結晶粒界に沿って成 長しながら他の空孔と連結し 破断にいたるという 破断のメカニズムを考えると, 空孔の成長は より結合強度の弱い $A1_20_3/A1_20_3$ 粒界を優先的に選択すると思われ る. 従って, $Zr0_2$ 添加量の小さい A20Z 系は A30Z 系よりも $A1_20_3/A1_20_3$ 粒界が多い ので, A30Z 系は A20Z 系よりも延性が大きくなると思われる.

以上,安定な変形のための微細粒と粒成長の抑制,および破壊の原因である空 孔の形成と連結 という2つの観点から検討し,A30Z系がA20Z系よりも大きな延 性を示すことを説明した.

4.4.2 超塑性特性に及ぼす Y,0, 添加の影響

本実験において、 Y_2O_3 の添加量が破断伸びに大きく影響することが明らかとなった. (Table 4.4, Fig. 4.7) 焼結体の結晶粒径が小さく 結晶粒組織が均質である

方が破断伸びが大きかったという結果から、焼結体の結晶粒組織の違いが破断伸 びに影響を及ぼしたと考えられる. $Al_2O_3 \& ZrO_2$ が固溶していないことはX線回 折の結果からも明らかであるが、 ZrO_2 に固溶する Y_2O_3 も、イオン半径($Al^{3+}:0.051$ nm, $Y^{3+}:0.092$ nm, $Zr^{4+}:0.079$ nm)の違いなどにより Al_2O_3 中にはほとんど固溶しない. このことは、 Al_2O_3 - ZrO_2 - Y_2O_3 系の三元平衡状態図⁽¹⁷⁾からも理解される. すなわ ち、 Y_2O_3 の添加は まずそれを固溶する ZrO_2 粒の粒成長に影響を及ぼし、その結果、 焼結体の Al_2O_3 粒を含めた結晶粒組織に影響を与え、破断伸びの変化をもたらした と考えることができる.

そこでまず最初に, ZrO₂の結晶粒径について考察する.正方晶ジルコニア多結 晶体(TZP)および部分安定化ジルコニア(PSZ)は結晶粒成長を起こし難いこと はよく知られているが,この現象に対する解釈についてはいくつかの説が提案さ れている.

Chen ら⁽¹⁶⁾⁽¹⁸⁾は、正方晶ジルコニアの様々な添加元素による結晶粒成長を 調査した結果,t相(正方晶)の粒成長が遅い理由は 空間電荷理論によれば異電荷 添加元素 (Y³⁺, Yb³⁺, In³⁺, Sc³⁺, Ca²⁺, Mg²⁺など)のt 相粒界への偏析を誘起し, それが不純物として粒成長に対するドラグ作用が働くためであると説明している. Leung ら⁽¹⁹⁾は、Zr0,-Gd,0,を二相領域に加熱した場合に粒成長が遅くなる理由 として, Gd の分配が起こる結果,結晶粒間の組成の違いがあるためと説明してい る. Stoto ら⁽²⁰⁾は、ZrO₂-Y₂O₂系でのYの分配のメカニズムについて、物質移動 を伴う液体相を経由した 溶解/析出反応 に基づいたプロセスであると結論付け ている. また, 彼らは t 相の粒界の方が c 相の粒界より Y の偏析の割合が高いこ とも ESD で確認している. Yoshizawa ら⁽²¹⁾は, 4Y-TZP の 1700℃における結晶 粒成長が 粒界拡散支配の4乗則に従うことを観察し, Y³⁺イオンの粒界拡散によ る平衡分配が二相領域の粒成長速度を表すとしている. しかしその後, Sakuma ら⁽²²⁾は, Yの二相分配における 4Y-TZP の粒成長は 格子拡散支配の 3 乗則のプ ロットを行うと合理的な活性化エネルギーが得られることを示した.この研究に より、二相混合組織(4Y-TZP)の粒成長は t 相単相(1.5Y-TZP)や c 相単相(8Y-TZP) よりも遅いことを実験的に明らかにした.

これらの結果を考慮に入れ、本研究の主題である Y₂0₃ 添加の影響を A30Z 系の 0Y, 2Y, 4Y, 6Y 試料の実験結果に基づいて考察する.

Y₂O₃ 添加量の違いによる ZrO₂ 結晶粒組織の変化は 次のように考えることがで きる.

まず、0Y 試料は引張変形温度(1400~1500℃)でt相であり、粒界への若干の不 純物の析出はあるものの Y₂0₃を含有しないため Y³⁺の ZrO₂粒界への偏析は起こら ない.そのため、ZrO₂に対する Y₂0₃の結晶粒成長の抑制効果がなく、ZrO₂の粗 大粒が生成する.その結果、A1₂0₃の粒成長をピン止め効果により抑制する微細な ZrO₂粒が少なくなり、A1₂0₃の粗大化をも誘起して不均質な結晶粒組織になった と考えられる.

次に、2Y 試料は 変形温度ではその結晶粒界に偏析の多い t 相単相であり、これらの ZrO_2 粒が Al_2O_3 粒子間に分散した混合組織となっている. そして ZrO_2 粒の ピン止め効果により、この試料は均質で粒径の小さい結晶粒組織となっている.

4Y 試料では,引張変形温度でt相とc相の割合がほぼ同程度となっていること が Zr0₂-Y₂0₃平衡状態図から推測されるが,焼結体の室温でのX線回折プロファイ ルの観察からは t相の方が多いことが分かる.この試料の粒径は,二相混合組織 のため 単相の 2Y 試料より僅かに小さくなっている.

6Y 試料は, Y³⁺の偏析の少ない c 相単相の組織であり, この試料の結晶粒径は 4Y のものより大きいが その差は僅かである.(Table 4.6) この試料の組織の特徴 は, Fig. 4.2(g)に見られるような大きなき裂の存在であるが, その原因は目下調 査中である.

これらを踏まえて,まず 大きな伸びを示した 2Y と 4Y 試料について考察を進める.

t相とc相の二相領域に位置する 4Y 試料がt相単相の 2Y 試料より結晶粒径が 小さかったことは,既述の結果と一致する.⁽²²⁾ そして,この粒径が小さいこと が 4Y 試料の伸びが大きい原因であると考えられる.結晶粒径の僅かな差異は,次 のように考えることができる.4Y 試料の $Zr0_2$ 粒は 1500℃で最大の伸び(164%)を 示したが,その時の初期ひずみ速度(3.33×10^{-5} s⁻¹)から この温度で 15 時間保持 されていることが分かる.この間に個々の $Zr0_2$ 粒の間には Y の二相分配が起こっ ていることが想像されるが,この時間内で相分離したとしても 例えば $Zr0_2$ 粒の 濃度は 3~5mo1%Y₂0₃ の範囲内に分離した準安定状態にあると考えられる.この 考えは,Leung ら⁽¹⁹⁾の $Zr0_2$ -Gd₂0₃, Stoto ら⁽²⁰⁾および Sakuma ら⁽²²⁾の $Zr0_2$ -Y₂0₃
における準安定な相分離に関する研究から推察できる.従って,準安定二相領域 では 個々の ZrO_2 粒内の Y_2O_3 が安定相(t相またはc相)への相分離の途中段階 での大きな濃度差を生じていることと、 ZrO_2 粒界での Y_2O_3 の偏析とによって ZrO_2 粒がt相単相とかc相単相のものより粒成長が遅くなると推察できる.この結晶 粒の成長速度の遅さが 高温変形中の結晶粒の安定化をもたらし,低い変形応力に より大きな延性を示すと考えられる.

6Y 試料については,結晶粒径は小さいにもかかわらず,2Y や4Y 試料よりも破 断伸びはかなり小さかった.これは,組織内に多数存在するき裂による影響のた めであると思われる.このき裂の存在により,き裂先端に応力集中を生じさせ 材 料を弱化させたことが考えられる.

OY 試料は, 粗大粒が変形に際して 応力集中や空孔の優先的な形成サイトとして働き, 安定した高温変形が達成できなかったことが考えられる.

これまで述べてきたことにより、焼結体の結晶粒径が $4Y < 6Y \cdot 2Y < 0Y$ の順に小 さかったことや、高温延性が 4Y > 2Y > 6Y > 0Y の順に大きかった事実に対して 定 性的な説明を与えた.

セラミックスの超塑性には微細粒組織が重要であることは本研究においても 明らかとなったが、それに加えて、高温変形には粒界ガラス相の存在が大きな役 割を果たすことがよく知られている.このガラス相の存在により、高温変形応力 を低下させ、変形可能な温度域を低下させることが可能になる.また、粒界強度 や物質移動のしやすさが変化し 変形機構そのものにも影響を及ぼすので、高温延 性には非常に重要な要因である.粒界ガラス相は、ときには粗大な空孔の生成を もたらし、変形応力の低下が必ずしも延性の改善につながるわけではないが、適 当なガラス相の添加により、1000%を超える伸びを示すセラミックスの報告もな されている.⁽²³⁾ TZP においては、この粒界ガラス相の存在は無視できないもの として 多くの研究者に認識されている.Stoto ら⁽²⁰⁾は、不純物の存在が粒界 ガラス相を形成するのに重要な役割を果たしていると報告している.そして、 300ppm 程度の不純物が存在すれば粒界ガラス相が観察されるとしている.これに 対して、本実験に用いた試料の不純物の量は、Table 4.1 および Table 4.2 から 計算すると 64~143ppm 程度である.従って、粒界にはガラス相が存在しないと 考えられ、Stoto 6⁽²⁰⁾の観察のように存在しても粒界3重点や4重点にごく

僅かであると思われる.このように、本研究においては、試料の結晶粒界にはガラス相がない高温変形であり、Y₂O₃添加量による粒界ガラス相への影響は考慮しなくてよいと考える.

4.4.3 変形機構

Fig. 4.9 に示したように 破断後の結晶粒がほぼ等軸粒であったことや粒界多 重点に空孔が多いこと, Fig. 4.8 における 変形応力とひずみ速度の両対数の直線 性,および,ひずみ速度感受性指数mが 0.5 程度であったことや変形応力がひず み速度に強く依存することなどにより,本研究の範囲内では,用いた試料の高温 変形機構は単一の変形機構が支配的であり,一般の超塑性セラミックスと同様に, 粒界すべりが主なものであると思われる.

この粒界すべりを律速する緩和機構について論じるため,A30Z系について,以下のような検討を行った.

(1) 活性化エネルギー Q

変形の活性化エネルギーは、変形機構を論じる上で重要なパラメータである. 本研究の範囲内では単一の変形機構が支配的であることにより、A30Z系の活性化 エネルギーを応力特定法によって評価した.

ここでは、一定応力を $\sigma = 25$ MPaとして、それぞれの変形温度において この σ を与えるひずみ速度 $\dot{\epsilon}$ を、変形応力とひずみ速度の両対数プロット(Fig. 4.8) から読み取り、1/Tに対して ln $\dot{\epsilon}$ をプロットした. Fig. 4.13 にそれぞれの試料の プロットを示す.これらには直線関係が成り立ち、その勾配から求めた活性化エ ネルギー Qの値は 636~714 kJ/mol と Y₂0₃添加量により変化していることが分か る.この結果を Y₂0₃添加量に対してプロットしたものを Fig. 4.14 に示す.0Y 試 料を除くと Y₂0₃添加量の増大に伴い714 から 636kJ/mol へと直線的に減少してい ることが分かる.0Y 試料の活性化エネルギーが一番低いのは、変形応力も相対的 には大きく あまり大きな伸びを示さなかったことと矛盾しているように思われ る.また、Y₂0₃添加試料の直線的な減少についても、6Y 試料における同様の理由 により説明がつかないと考える.なぜなら、活性化エネルギーの変化は、この複



Fig. 4.10 Arrhenius plot of strain rate, $\dot{\varepsilon}$ against reciprocal temperature, 1/T in Al₂O₃/30wt%ZrO₂ composites with (a) OY, 2Y and (b) 4Y, 6Y. The data show a linear relationship in every specimen with the activation energy, Q of 659,714, 675, 636 kJ/mol, respectively.



Fig.4.14 A plot of activation energy, Q against Y_2O_3 content in $Al_2O_3/30wt\%ZrO_2$ composites.

合材における粒界すべりの抵抗の相違を表すと 著者は考えるからである.また, 構成方程式(3.4)を注意深く観察すると,結晶粒成長がなく 定数Aが温度に依存 しないならば,活性化エネルギーQは 一定のひずみ速度における変形応力の温度 依存性を反映している.すなわち,大きなQ値は,温度変化による変形応力の大 きな変化を表すことになる.Table 4.4 の結果を見ると,それぞれの試料の 活性 化エネルギーの大きさと変形応力の温度依存性は対応していないので,これも矛 盾している.これらの矛盾点について,現在得られているデータからはこれ以上 の考察は不可能であり,詳細については調査が必要である.

 Al_2O_3 -ZrO₂ 系複合材において活性化エネルギーが ZrO₂ 含有量に依存するという報 $f^{(2)}(4)(24)$ があるように、 Y_2O_3 添加量により活性化エネルギーの値が変化す ると考えるのは合理的なことのように思えるが、データの信頼性や誤差などを考慮すると、結論を導くには更に詳細な検討が必要であろう.

それでは次に,得られた活性化エネルギー*Q*の値の大きさについて考察を進め ることにする. Al₂0₃-Zr0₂ 系の拡散データは報告例がないが,粒界拡散を仮定し て 各種試験方法により活性化エネルギーを評価した例がいくつか報告されてい る. Wang ら ⁽²⁵⁻²⁶⁾は,焼結過程が粒界拡散によって支配されていることを仮定 して,Al₂0₃/5~95vo1%Zr0₂の活性化エネルギーを 700±100kJ/mol と報告してい る. Wakai ⁽²⁴⁾は,Al₂0₃/20wt%Zr0₂の超塑性変形の活性化エネルギーとして 754 kJ/mol を報告している. 0kada ⁽²⁷⁾ らは,Al₂0₃/10wt%Zr0₂(2.5mol%Y₂0₃)の 結晶粒成長が粒界拡散の4乗則に従うことを仮定し,732kJ/mol を報告している. 本研究で得られた それぞれの試料の活性化エネルギーは636~714 kJ/mol の範囲 であり,若干低めの値ではあるが これらの報告値とほぼ一致している.従って, 本研究に用いたすべての試料の高温変形の活性化エネルギーは粒界拡散を反映し たものであり,Y₂0₃添加量により粒界すべりの律速機構は変化しないと考える. 本研究で得られた活性化エネルギーの値とこれまでの報告値を Table 4.6 にまと めた.

Table 4.6	Reported	activation	energy	data	in	$\mathrm{Al}_2\mathrm{O}_3/\mathrm{ZrO}_2$	composites.
-----------	----------	------------	--------	------	----	--	-------------

Investigators	Materials	Method	$Q(\mathrm{kJ/mol})$
Wang et al. (24-25)	A1 ₂ 0 ₃ /5~95vo1%ZrO ₂ (0Y&2.8Y)	Sintering	700 ± 100
Wakai ⁽²³⁾	A1 ₂ O ₃ /20wt%ZrO ₂ (3Y)	Superplastic Flow	754
Okada et al. ⁽²⁶⁾	Al ₂ O ₃ /10wt%ZrO ₂ (2.5Y)	Grain Growth	732
0kada ⁽¹¹⁾	Al ₂ O ₃ /10wt%ZrO ₂ (2.5Y)	Creep	737
Present Results	A1 ₂ O ₃ /30wt%ZrO ₂ (OY)	Superplastic Flow	659
	Al ₂ O ₃ /30wt%ZrO ₂ (2Y)		714
	Al ₂ O ₃ /30wt%ZrO ₂ (4Y)		675
	Al ₂ O ₃ /30wt%ZrO ₂ (6Y)		636

(2) ひずみ速度感受性指数 m

ひずみ速度感受性指数*m*は,応力指数*n*の逆数であることは前にも述べた通り であるが,応力指数と違い 変形機構の議論には直接用いられていない.しかしな がら,超塑性伸びの必要条件として*m*値が 0.3 以上でなければならないことや, 同じ材料に対しても異なる*m*値が報告されていることなど,高温変形の重要なパ ラメータであることは間違いないので,ここで考察を行うことにする.

本研究で得られた*m*値は, A202系で0.39~0.42であり, A302系では0.42~0.49 であった.実験結果でも述べたが、同じ Y_20_3 添加量に対して よく伸びた A302系 の方が A202系よりも0.01~0.06 程度高い値を示している.A1₂0₃/Zr0₂においては、 Zr0₂添加量に依存して*m*値が変化することが報告されており、0kada ら⁽⁴⁾による と、*m*値は Zr0₂量の減少とともに 0.45~0.55 の範囲で連続的に増加し、このよ うな*m*値の組成依存性は A1₂0₃中の Zr0₂量の増加に伴う変形応力の低下に対応し ていると結論づけている.これは、本実験のデータとは正反対の結果である.彼 らのデータはほぼ同一の平均結晶粒径を持つ試料について得られたものであり、 粒径の異なる我々のデータとの比較だけでは判断できない.組成による*m*値の差 があまりないことから、試料中の不純物の違いなどの影響の方が大きい可能性も あり、更なる調査が必要である.しかし、変形応力の低下による*m*値の減少は、 本研究ではむしろ逆の傾向を示しており、変形応力の低下に伴って*m*値は増加す ると考えられる.

また、Fig. 4. 15 に*m*値を Y₂0₃ 添加量に対してプロットしたものを示すが、Y₂0₃ 添加量の増加に伴い *m*値も増加することが本研究から明らかになった.これまで 見てきたように、Y₂0₃ 添加量の増加に伴い結晶粒径が小さくなり、 変形応力が減 少する(但し、6Y ではどちらも若干大きくなった)が、これと*m*値とは相関関係 があるように思われる. Langdon ⁽²⁸⁾は、*m*値が同一材料についても不純物効果 により 変化することを主張しているが、これを拡張して解釈すると次のように考 えられる. すなわち、本研究に用いた試料においては、Y₂0₃ 添加量の増加に伴い A1₂0₃粒や Zr0₂粒の粒界の化学成分が変化し、それによって*m*値が増加すると考え ることができる. 超塑性セラミックスにおいて、*m*値の大きさは必ずしも破断伸 びの大きさと対応していないことに注意すべきである. しかしながら、不純物効 果に関しては現象論的には一致するものの、合理的な解釈はなされておらず、今



Fig. 4.15 A plot of strain rate sensitivity exponent, m against Y_2O_3 content in Al₂O₃/20wt%ZrO₂ and Al₂O₃/30wt%ZrO₂ composites.

後のより詳細な研究を待たねばならない.

(3) 変形機構

これまでの検討をもとにすると、本研究の範囲内で得られた試料の変形機構は、 粒界拡散に律速された粒界すべりが主なものであると考えられる.そして、ZrO₂ 添加量やY₂O₃添加量の影響を受けず、すべて単一の変形機構に支配されている.

4.5 結 論

 ZrO_2 に 0,2,4 および 6mol % Y_2O_3 を添加した $Al_2O_3/20wt\%ZrO_2$ および $Al_2O_3/30wt\%ZrO_2$ 複合材を用いて、1400~1500℃の間の試験温度と 3.33×10^{-5} ~ 1.11×10^{-3} s⁻¹の初期ひずみ速度で引張試験を行い、超塑性伸びに及ぼす Y_2O_3 添加 量の影響を調査した. その結果、次のような結論を得た.

- (1) Al₂O₃/20wt%ZrO₂(0, 2, 4mol%Y₂O₃)と Al₂O₃/30wt%ZrO₂(0, 2, 4, 6mol%Y₂O₃)は,ほとんどの試料において 100%以上の伸びを示した. Al₂O₃/30wt%ZrO₂(4Y)および Al₂O₃/20wt%ZrO₂(4Y)の試料は、それぞれ 164%と 158%の最大の破断伸びを示した.
- (2) A1₂O₃/30wt%ZrO₂系の方が A1₂O₃/20wt%ZrO₂系よりも延性が大きい.
- (3) Al₂O₃/20wt%ZrO₂(0, 2, 4mol%Y₂O₃)と Al₂O₃/30wt%ZrO₂(0, 2, 4, 6mol%Y₂O₃)は、一部例外はあるものの ほとんどの高温引張試験において、

4Y > 2Y > 6Y > 0Y

の Y₂0₃添加量の順に大きな伸びを示した.

- (4) これらの結果は、次のように説明できる.
 - 4mo1%Y₂0₃を含む試料がよく伸びるのは, t+c 相の二相組織の 4Y-ZrO₂粒子 は t 相単相の 2Y-ZrO₂粒子より僅かに小さいことが挙げられる. それらが, Al₂O₃母相の間に分散し ピン止め効果により Al₂O₃粒の成長を抑制する結果, 延性が大きくなった.

0と 6mo1%Y₂O₃を含む試料があまり伸びなかったのは,それぞれの焼結体に 存在していた粗大粒とき裂によるものと考えられる.

 $A1_20_3/30wt\%Zr0_2系の方がよく伸びるのは、<math>Zr0_2添加量の増加によりピン止$ め効果が大きくなったためである.

(5) 本研究の範囲内では、すべての試料の高温変形機構は、粒界拡散に律則された粒界すべりが主なものである.

参考文献

- (1) 岡 宗雄, 今井 眞二, 松浦 太一, 岡本 尚機 : 日本金属学会誌, 投稿中.
- (2) F. Wakai and H. Kato : Adv. Ceram. Mater., 3(1988), 71.
- (3) R. Martinez, R. Duclos and J. Crampon : Scripta Metall., 24(1990), 1979.
- (4) K. Okada, Y. Yoshizawa and T. Sakuma: Superplasticity in Advanced Materials, Jpn. Soc. Res. Superplasticity, (1991), 227.
- (5) 竹下 智, 古城 紀雄:日本金属学会秋期講演概要, (1991), 227.
- (6) U. Dworak, H. Olapinski and G. Thamerus : Sci. Ceram., 9(1997), 543.
- (7) ファインセラミックス事典編集委員会:ファインセラミックス事典,技報堂 出版(1987),
- (8) D. J. Green, R. H. J. Hannink, M. V. Swain : "TRANSFORMATION TOUGHENING of CERAMICS", CRC PRESS, (1989),
- (9) A. Sauveur : The Metallography and Heat Treatment of Iron Steel, McGraw-Hill 2nd, (1926)
- (9) A. W. Thompson : Metallography, 5(1972), 366.
- (10) Y. Yoshizawa and T. Sakuma : Eng. Fract. Mech., 40(1991), 847.
- (11) 岡田 一樹:東京大学博士論文,(1995).
- (12) D. J. Green : J. Am. Ceram. Soc., 65(1982), 610.
- (13) 佐久間健人:熱処理, 32(1992),191.
- (14) C. Zener quoted by C. S. Smith : Trans. Met. Soc. AIME, 175(1948), 15.
- (15) I-W. Chen and L. A. Xue : J. Am. Ceram. Soc., 73 (1990), 2585.
- (16) W. D. Tuohing and T. Y. Tien : J. Am. Ceram. Soc., 63 (1980), 595.
- (17) I-W. Chen and L. A. Xue : J. Am. Ceram. Soc., 73 (1990), 3269.
- (18) D. K. Leung, C. J. Chan, M. Rhule and F. F. Lange : J. Am. Ceram. Soc., 74(1991), 2793.
- (19) T. Stoto, M. Nauer and C. Carry : J. Am. Ceram. Soc., 74(1991), 2615.
- (20) Y. Yoshizawa and T. Sakuma : ISIJ Int., 29(1989), 746.
- (21) T. Sakuma and Y. Yoshizawa : Mater. Sci. Forum., 94-96(1992), 865.

- (22) K.Kajihara, Y.Yoshizawa and T.Sakuma : Acta Metall.Mater., 43(1995), 1235.
- (23) F. Wakai : Ph.D thesis, (1988).
- (24) J. Wang and R. Raj : J. Am. Ceram. Soc., 73(1990),1172.
- (25) J. Wang and R. Raj : J. Am. Ceram. Soc., 74(1991), 1959.
- (26) K. Okada and T. Sakuma : Br. Ceram. Trans., 93(1994), 71.
- (27) T.G.Langdon : Superplasticity in Aerospace $\rm I\!I$, TMS, (1990), 3.

第5章

TiO₂-ZrO₂(2Y)の超塑性特性に及ぼすTiO₂添加の 影響⁽¹⁾

5.1 緒 言

セラミックスの超塑性材料として最初に発見された TZP は、特徴的に微細粒組 織を持ち 高温においても安定で粒成長が抑制されることが知られているが、これ に CeO₂, MgO, SiO₂, TiO₂などの元素を添加させると無添加の TZP より大きな伸び を示すことが確認されている.⁽²⁻⁵⁾ 超塑性材料の開発においては、低い変形温 度と高いひずみ速度で高延性を示す材料が求められている.そのため、ZrO₂に上 記添加元素を加えることにより、

- (1) 結晶粒の微細化の促進や高温での安定化の促進,
- (2) 粒界すべりの緩和機構としてのイオン拡散性の促進,
- (3) 粒界ガラス相の形成などによる 結晶粒界の適当な結合強度の保有,かつ 粒界すべりに対する抵抗の減少,

などが実現されるので、材料の超塑性特性が改善される.

第4章で取り扱った材料は、一般的に超塑性挙動を示さないとされている Al₂O₃ の母相中に分散した ZrO₂ 第二相の存在により 超塑性を実現した複合材料の例を 示した.その他に、析出型の組織や三相構造組織などにより大きな高温延性を実 現できることが報告されているが、結晶構造が単相で添加元素の影響を単純化で きるという観点から、本章では本質的に超塑性材料である単相材料(TZP)の延性改 善の研究を行う.

Daido ら⁽²⁾は、8mo1%CeO₂-ZrO₂(2Y)を、試験条件として、1500℃、初期ひずみ 速度 2.22×10⁻⁴ s⁻¹において 176%の破断伸びが得られたことを報告している.ま た、0ka ら⁽³⁾は、0.5mo1%MgO-ZrO₂(3Y)において、1400℃、3.28×10⁻⁵ s⁻¹の条件 で 236%の伸びを報告した.Kajihara ら⁽⁴⁾は、5wt%SiO₂-ZrO₂(2.5Y)を用いて 1400℃、1.3×10⁻⁴ s⁻¹において 1038%もの伸びを得たと報告している.そして、 1994 年、Tsurui と Sakuma⁽⁵⁾は 5wt%TiO₂-ZrO₂(2.5Y)を用いて 1400℃、初期ひず

み速度 1.3×10^{-4} s⁻¹において 382%もの破断伸びが得られたことを報告した. そして,1500℃の試験温度では1400℃よりも破断伸びが小さくなることも示した. さらに,若井⁽⁶⁾ もまた,1990 年頃, Ti0₂添加の TZP が約 300%もの破断伸びを 示すことを確認している.これらの報告には,TZP に Ti0₂ を添加すると結晶粒径 が大きくなるが 変形応力は小さくなることを示しており,微細粒組織が変形応力 を減少させ 大きな延性が得られるという微細粒超塑性の理論とは矛盾する現象 である.また,変形温度 1500℃において 330%もの破断伸びを示した 5wt%Ti0₂-ZrO₂(2.5Y)試料の破断後の粒径が 2.6 μ mにもなっており,超塑性の発現の臨界 粒径(1 μ m)よりも非常に大きいことは,他の超塑性セラミックスには見られな いユニークな特徴である.

この TiO₂添加の ZrO₂については、Bateman と Notis⁽⁷⁾により、9mol%MgO-ZrO₂ に 2mol%TiO₂を添加すると無添加のものよりも拡散が促進され、それは格子拡散 の成長則と一致しているという報告がなされている. このように、結晶粒径は大 きくなるにもかかわらず高温延性が増大すると言う事実は、一般のセラミックス の微細粒超塑性だけでは説明できない 何らかの機構が働き、大きな伸びが得られ ているのではないかという疑問が生じる. そこで、他の材料とは異なり ユニーク な性質を示す TiO₂添加の TZP に着目し、この添加元素の研究を行うことにした.

このように、TZP に TiO₂を添加した試料は、添加しない TZP よりも大きな延性 を示すことは確認されているが、この試料についての研究自体が少なく、その役 割と添加量による超塑性に及ぼす影響は明らかになっていない.著者らは、TiO₂ の添加量の相違が高温延性に影響を及ぼし、それにより TiO₂添加の役割が明らか になるものと考えている.また、この試料を調査することにより、今までの超塑 性の説明とは違った観点から 超塑性材料設計への指針を与えてくれる可能性が あると期待している.そこで、TiO₂を添加することにより ZrO₂の室温での破壊靭 性が増大するという報告⁽⁷⁾にもとづき、本章においては、1400℃での様々な初 期ひずみ速度における高温引張試験を行うことにより、ZrO₂(2Y)に 1.5、3、5、 8wt%TiO₂を添加させた TZP の超塑性特性に及ぼす TiO₂の役割と添加量の影響を調 査することを目的とする.

5.2 実験方法

5.2.1 試料作製

本研究に用いた試料は,以下の通りである.

1.5wt% TiO_2 -Zr O_2 (2mo1%Y $_2O_3$)

3. $0wt\% TiO_2 - ZrO_2 (2mo1\%Y_2O_3)$

- 5.0wt% TiO₂-ZrO₂ (2mo1%Y₂O₃)
- 8.0wt% TiO₂-ZrO₂(2mol%Y₂O₃)

出発原料として 2mo1%の Y₂O₃を含む加水分解 ZrO₂粉末(トーソ社製, TZ-2Y) ならびに TiO₂粉末(日清製粉社製, ルチル, 粒径 0.1~0.01 μm)を使用した. そ れぞれの粉末の化学組成を Table 5.1, Table 5.2 に示す.

試料の作製の手順は 4.2.1 節と同様であるが,詳細部分での差異を明らかにするため,手順通りに記述する.

準備した原料粉末を所定の組成に配合し、ジルコニアボール(ニッカトー製, φ 5mm ボール)とエタノール(140~200ml)と共に特殊ナイロン樹脂製容器に入 れ、24 時間ボールミルを行った.アルゴン雰囲気中で乾燥させた後、250 μ mの

Table 5.1 Chemical composition of the zirconia powder. (wt%)

Zr0 ₂	Y ₂ O ₃	A1 ₂ O ₃	SiO ₂	Fe_2O_3	Na ₂ 0
95.587	3.66	< 0.005	0.007	< 0.002	0.018

Table 5.2 Chemical composition of the titania powder. (wt%)

TiO ₂ (Rutile)	Fe	C1	A1	
>99.9 (90.6)	0.001	0.003	0.001	

篩で造粒を行い,得られた混合粉末を熱処理した SKD11 製ダイスを用いて 33MPa の圧力で1分間単軸圧縮成形し、 $3 \times 11.5 \times 36$ mm の圧縮体を作製した.次に、こ の成形体を 100MPa の圧力で2分間 CIP 処理を施した.こうして得られた未焼結圧 縮体を、大気中において 1350℃、1400℃で2 時間 焼結を行った.焼結時の昇温は、 焼結温度まで 10℃/min の速度で昇温し、焼結温度での2 時間の等温保持の後、炉 冷にて室温まで冷却した.このようにして、約 2.6×8.5×26.5mm³の焼結体が得 られた.

得られた焼結体を X線回折および密度測定の試験片とした.

引張試験片は、4面を平面研削加工した後、端面にR処理を施したダイヤモンド ホイールを用いて研削加工を行い、ゲージ部の寸法が2mm×2mm×13.2mmの首吊り 型引張試験片を作製した.試験片の形状寸法は、第4章で用いたものと同様であ りゲージ部の長さが異なるだけである.

5.2.2 X線回折

焼結体の相の同定および格子定数を測定するため、それぞれの試料を室温にて Co ターゲットを用いてX線回折を行った.ディフラクトメータの走査条件は、 4.2.2節と同様であり、回折は20~135°の範囲で行った.

回折角20は、X線回折プロファイルから半価幅中点法を用いてピーク角度を 決定した.

それぞれの試料について、測定した回折ピークと報告されている ZrO₂の粉末X 線回折データ⁽⁸⁾のピークとを比較することにより、それぞれのピークの相の同 定とミラー面指数付けを行った.なお、報告されているピーク値は Cu ターゲット のものであり、比較のために用いた回折ピーク値は Co ターゲットの波長に修正し たものである.

格子定数は、それぞれのピーク角度 2 θ から、Cohen⁽⁹⁾の式に代入し、最小自 乗法により格子定数を算出した.なお、実験誤差を補正するため、試料のディフ ラクトメータからのずれを考慮した 外挿関数 (= cos θ cot θ)に対して最小自 乗法を用いて 2 θ = 180° での外挿値を 測定した格子定数とした.

5.2.3 密度測定

焼結体の密度は電子比重形を用いて、アルキメデス法によりかさ密度を測定した. 相対密度(=かさ密度/理論密度)の算出に用いた理論密度は、X線回折より求 めた格子定数の値を使用して算出した.理論密度は、それぞれのTiO2含有量に応 じた単位胞質量を 格子定数(実験値)から評価した単位胞体積で除したものであ る.ここでは、ZrO2の理論分子量の値は、HfO2が1.95wt%含まれているとして計 算した平均分子量を採用した.

5.2.4 高温引張試験

高温引張試験は、第4章と同様であり、Fig. 4.1 に示すように インストロン型 万能引張試験機に自作の割型電気炉を取り付けて行った.引張試験は、大気中、4 種類の初期ひずみ速度 5.55×10⁻³~3.33×10⁻⁵ s⁻¹の一定クロスヘッド速度,試験 温度 1400℃で行った.

試験片は室温で取り付け,1時間で試験温度1400℃まで昇温し,試験片の温度 を均質にするために20分間保持した後に引張試験を開始した.また,試験片が 破断すると同時に炉を開き,空冷した.

真応カー真ひずみ線図は、体積一定の仮定の下、引張試験で得られた荷重ーク ロスヘッド変位曲線より変換して求めた.また、ひずみ速度感受性指数*m*は、変 形応力とひずみ速度の両対数プロットの直線の勾配により評価した.これらの詳 細は4.2.4節に示す通りである.

5.2.5 組織観察

組織観察は、走査型電子顕微鏡を用いて行った.焼結後および破断したそれぞれの試料を切断後、観察面を鏡面研磨し 熱腐食を施した.熱腐食は、500℃まで 昇温した電気炉に試料を挿入し、1.5 時間で 1300℃まで昇温した後、2 時間保持 し炉冷した.炉の温度が 500℃まで降温した時、試料を炉から取り出した.その 後、Pt をコーティングした後、SEM 観察と写真撮影を行った.

試料の結晶粒径の測定は,SEM 写真により 200 個以上の結晶粒について線切片 法により行い,平均切片長に Thompson 係数⁽¹⁰⁾1.74 を乗じて平均結晶粒径とし た.

5.3 実験結果

5.3.1 焼結体の密度と結晶粒組織

(1) 結晶相の同定

X線回折プロファイルから得られた回折ピークは、 $2r0_2$ の正方晶の粉末X線回 折データ⁽⁷⁾とよく一致しており、ルチルや $2rTi0_4$ のピークは見られなかった. したがって、本研究で作製した焼結体の組織は、室温では すべての試料において t 相単相であると考えられる.Bannister ら⁽¹¹⁾は、 $2r0_2$ が1400℃で最大10wt%Ti0₂ を固溶すると報告しているので、本研究結果においても 8wt%Ti0₂ でも Ti0₂ は $2r0_2$ (2Y)中に完全に固溶されていると解釈できる.

(2) 格子定数

また、X線回折により測定した格子定数をTable 5.3に示す. Table 5.3から、 まず、焼結温度による差を比較すると、a 軸, c 軸共に焼結温度の高い 1400℃焼結 試料の方が格子定数が大きくなり、軸比 c/a も大きくなることが分かる.また、 同一焼結温度で比較すると、TiO₂添加量の増加と共に a 軸の値は減少し c 軸の値 は増加している.その結果として、軸比 c/a が 1.017 から 1.024 へと増加してい る.すなわち、TiO₂の添加量の増加に伴い正方晶性が強くなっていくことを表し ている.これは、置換型の固溶により Zr^{4+} イオン(イオン半径 0.082nm)の一部が Ti⁴⁺イオン(イオン半径 0.068nm)と置き換わったためであると考えられる.

(3) 相対密度

この格子定数を用いて理論密度を算出し、アルキメデス法により測定したかさ 密度から相対密度を求めた.本研究で用いた焼結体の相対密度を Table 5.4 に示 す. Table 5.4 から、焼結温度が 1400℃の方が 1350℃よりも相対密度が大きいこ

Specimen	Sintered	Lattice Par	cameter(nm)	Axial Ratio
	Temp. (°C)	а	С	(c⁄a)
1.5wt%TiO ₂	1350	0.509167	0.517897	1.01715
	1400	0.509510	0.518232	1.01712
3 wt%TiO ₂	1350	0. 509133	0.518744	1.01888
	1400	0. 509169	0.518918	1.01915
5 wt%TiO ₂	1350	0. 507706	0.518398	1.02040
	1400	0. 507998	0.518919	1.02106
8 wt%TiO ₂	1350	0. 507393	0.519815	1.02448
	1400	0.507198	0.519574	1.02440

Table 5.3 The lattice parameter of as-sintered specimen.

Table 5.4 Relative density, initial grain size and phase at room temperature of as-sintered specimen.

Specimen	Sintered	Relative	Initial	Phase
	Temp. (℃)	Density(%)	Grain Size(μ m)	
1.5wt%TiO ₂	1350	92.4	0.53	t
	1400	98.9	0.63	t
3 wt%TiO_2	1350	93.9	0.59	t
	1400	99.9	0.69	t
5 wt%TiO ₂	1350	96.8	0.54	t
	1400	99.1	0.70	t
8 wt%TiO ₂	1350	98.4	0.82	t
	1400	99.7	1.16	t

とが分かる.また,1350℃焼結試料は Ti0₂の添加量が増えるに従って相対密度も 大きくなり,Ti0₂添加により焼結性が向上していることを示している.1400℃焼 結試料はいずれも99%以上の相対密度が得られ,緻密な組織と言える.そのため, 本研究においては,1400℃焼結体を高温変形挙動の試料に使用することとした.

(4) 初期結晶粒径

SEM 写真より線切片法を用いて測定した焼結体の初期粒径を Table 5.4 に示す. それぞれの試料においては,高温での1400℃焼結試料の方が初期粒径が大きくなっている.また,同じ焼結温度では,TiO₂の添加量の増加に伴い大きくなり,1400℃ 焼結体では 1.5wt%TiO₂-ZrO₂(2Y)の 0.63 μ mから 8wt%TiO₂-ZrO₂(2Y)の 1.16 μ m まで増加している.最大の初期粒径を示した 8wt%TiO₂添加試料では,超塑性発現 の臨界粒径と言われる 1 μ mよりも大きな粒径であることに注意すべきである. Table 5.4 の結果は,TZP に TiO₂ を添加すると,微細粒組織が得られる 無添加 TZP(約 0.4 μ m)よりも結晶粒径が大きくなることが分かり,TiO₂の添加量の増加 に伴い結晶粒成長が促進されることを示している.

(5) 微細結晶粒組織

1400℃で焼結を行った焼結体の SEM 写真を Fig. 5.1 に示すが, すべての試料に おいて 結晶粒は等軸形状を持ち, 均質な結晶粒組織であると言える.また, 結晶 粒径は, TiO₂の添加量の増加に伴い大きくなっているが, 充分緻密な結晶組織で あることも分かる.さらに, SEM 観察の範囲においては, すべての試料において 結晶粒界などに析出相などは観察されず, X線回折の結果と同様にルチルや ZrTiO₄が存在していないことを裏付けるものと考える.

(6) 焼結体の結晶組織のまとめ

焼結体の相対密度,初期粒径および室温での結晶相をまとめたものを Table5.4 に示している.引張試験に使用する 1400℃焼結体は,すべて 99%以上の相対密度 が得られており 充分緻密な組織ではあるが,TiO₂添加量の増加に伴い結晶粒径が 増加し 1 μ m以上のものも存在することから 必ずしもすべてが微細粒組織とは 呼べないと考える.









(c) $5wt\%TiO_2$







Fig. 5.1 SEM micrographs of TiO_2 -ZrO₂(2Y) sintered at 1400°C for 2h. : (a) 1.5wt%TiO₂, (b) 3wt%TiO₂, (c) 5wt%TiO₂, (d) 8wt%TiO₂. 5.3.2 変形挙動

(1) 試験片の形状

1400℃での高温引張試験の結果,いずれの材料においても適当なひずみ速度の 選択により 250%以上の伸びを示し,超塑性を発現した.

Fig.5.2 に高温引張試験により得られた 試験片の変形後の形状を変形前のも のと共に示す.本章の実験において最も伸びが大きかった 5wt%TiO₂-ZrO₂(2Y)試料 の例である.これらの写真からも分かるように,試験片のゲージ部にはネックや くびれはほとんどなく,破断直前まで均一に変形した後 突然破断しているように 思われる.また,試験片の表面も平滑な面を保っていた.これらは,超塑性セラ ミックスの一般的な特徴であり,他のすべての試験片においても同じような形状 で破断していた.



Fig.5.2 A photograph of undeformed and deformed specimens of $5wt\%TiO_2-ZrO_2(2Y)$ at 1400°C.

(2) 高温変形挙動

すべての試料の高温引張試験において得られた真応力-真ひずみ線図を Fig. 5.3 に示す.また、この真応力-真ひずみ線図から得られた 10%真ひずみに おける変形応力と破断伸びを Table5.5 にまとめた.これらの結果によると、 1400℃の高温引張試験において、最大の破断伸びは、5wt%TiO₂-ZrO₂(2Y)における 初期ひずみ速度 1.11×10⁻⁴ s⁻¹の条件で、380%である.また、いずれの材料に おいても適当なひずみ速度の選択により 250%以上の伸びを示し、TiO₂ 添加によ り TZP の高温延性が大幅に増大したことが分かる.

Fig. 5.3 より, それぞれの初期ひずみ速度に応じた真応力-真ひずみ曲線を示 すことが分かる.まず、最高の初期ひずみ速度 5.55×10⁻³ s⁻¹においては、最初 の降伏による急激な上昇曲線の後は 流動応力が減少しながら変形している右肩 下がりの直線を描き,破断時には 比較的即時的な破断を示唆する曲線を示してい る. 右肩下がりの直線は、粒界多重点における 空孔の形成に伴う 応力の減少と して理解できるが、これに関する調査を行っていないので詳細は不明である.次 に、初期ひずみ速度 1.11×10⁻³ s⁻¹では、降伏後は平坦な曲線であり 試料がある 一定の流動応力により安定して変形していることが分かる. このひずみ速度にお いては、加工硬化が無視しうるほど小さく、変形中の粒成長が適当に抑制されて 安定的に変形が進んでいることを示唆している.破断時の曲線も、緩やかな破断 を示しているように思われる. 初期ひずみ速度の小さい 1.11×10⁻⁴ s⁻¹および 1.11×10⁻⁵ s⁻¹においては、定常部分の曲線は右肩上がりになっているので 変形 中に緩やかな加工硬化が起こっている様子を示し、変形中の結晶粒成長がかなり 起こっていることを示唆している.このように、それぞれの初期ひずみ速度によ る真応力-真ひずみ曲線を比較すると、本章で取り扱っている試料においては、 高温変形中の結晶粒組織の安定性が必ずしも大きな延性に一致していない、一般 的な超塑性セラミックスでは、高温変形中の組織の安定性が延性を支配する最も 重要な因子であると考えられているので、これが他の超塑性セラミックスには見 られない TiO,添加 TZP 試料のユニークな特徴である.また,同一試料について観 察すると、初期ひずみ速度の減少に伴って変形応力は減少し、破断伸びが増加す るという傾向が見られる.これは、変形応力のひずみ速度依存性が存在すること を示し、超塑性セラミックスの特徴と一致している.



Fig. 5.3 True stress-true strain curves of TiO_2 -ZrO₂(2Y) deformed for various strain rates at 1400°C. ; (a) 1.5wt%TiO₂, (b) 3wt%TiO₂, (c) 5wt%TiO₂, (d) 8wt%TiO₂.

	Initial	Elongation	10% Flow	
Specimen	Strain Rate	to Failure	Stress	
	$\dot{\varepsilon}$ / s ⁻¹	e (%)	σ / MPa	
	5. 55×10^{-3}	119	66.6	
1.5wt%TiO ₂	1.11×10^{-3}	149	26.6	
	1.11×10^{-4}	275	9.9	
	3. 33×10^{-5}	236	6.7	
	5.55 \times 10 ⁻³	110	50.3	
3 wt\%TiO_2	1.11×10^{-3}	186	18.6	
	1.11×10^{-4}	290	6.3	
	3.33×10^{-5}	363	4.2	
	5.55 \times 10 ⁻³	96	37.5	
5 wt%TiO ₂	1.11×10^{-3}	189	16.1	
	1.11×10^{-4}	380	4.3	
	3.33×10^{-5}	358	2.4	
	5.55 $\times 10^{-3}$	117	26.1	
8 wt%TiO ₂	1.11×10^{-3}	186	12.1	
	1.11×10^{-4}	254	3.3	
	3.33×10^{-5}	271	1.8	

Table 5.5 Elongation to failure, e and 10% flow stress, σ of $\rm TiO_2-ZrO_2(2Y)$ specimen deformed at 1400°C.

さて、本章の研究の主題である TiO₂添加量による影響を調査する. TiO₂添加量 に対する破断伸びと変形応力をプロットしたものを、それぞれ Fig. 5.4, Fig. 5.5 に示す. これらの図より、それぞれの初期ひずみ速度においては、 TiO₂添加量の 増加に伴い変形応力は減少していることが分かる. しかしながら、1.5wt%TiO₂か ら 5wt%TiO₂までは TiO₂添加量の増加に伴い変形応力は減少し 破断伸びは増加し ているが、8wt%TiO₂試料では変形応力が更に減少しているにもかかわらず破断伸 びは小さくなっている. これは、変形応力の低下に伴う 高温変形の安定化による 破断伸びの増大という 一般的な微細粒超塑性の解釈では必ずしも説明できない ことを示す. もっとも、変形応力の低下は高温延性の必要条件であり、十分条件 ではないことは言うまでもないことである. しかし、これらの試料の応力-ひず み線図の同じような曲線からは変形応力の低下と破断伸びの一致が期待できるの で、他のセラミックスには見られないユニークなメカニズムが これらの材料の高 温延性を支配しているように思われる. すなわち、TiO₂添加量の増加は変形応力 を減少させるが、変形応力の減少が 必ずしも大きな破断伸びに対応してないこと を示した.

さらに、ここで特徴的なことは、初期粒径が 1.16 μ mの 8wt%TiO₂-ZrO₂(2Y)試料においても 100%以上の伸びが得られており、条件によっては 250%以上の伸びが達成されることが明らかになった.従って、この材料においては 必ずしも超塑性が 1 μ m以下の微細粒組織により発現するということでは説明できないことを示している.

これらの高温変形挙動の結果は、本研究で用いた試料においては、TiO₂の添加 量により高温延性が影響を及ぼされることを示している.また、これは、これま での微細粒超塑性の概念では説明できないことが明らかとなった.

(3) ひずみ速度感受性指数 m

各試料の10%真ひずみにおける変形応力と初期ひずみ速度の両対数プロットを Fig. 5.6 に示す. 測定したすべての初期ひずみ速度および変形応力の範囲にわた り、いずれの試料においても単一の直線関係が認められた. 図中のmはこの直線 の勾配から得られたものである. TiO₂ 添加量の増加に伴いmは 0.45 から 0.55 へと大きくなっている.これは、一般的な超塑性セラミックスの値と一致している.



Fig.5.4 Elongation to failure against TiO_2 content deformed for various stain rate at 1400°C.



Fig. 5.5 10% flow stress, σ against TiO_2 content deformed for various strain rate at 1400°C.



Fig. 5.6 A log-log plot of 10% flow stress, σ against strain rate, $\dot{\varepsilon}$ in TiO₂-ZrO₂(2Y). The data show a linear relationship with a strain rate sensitivity exponent, m from 0.45 to 0.55.

5.3.3 変形後の結晶粒組織

変形後の結晶粒組織の観察は、すべての試料について行われた. Fig.5.7 に 1.6 μ mの初期粒径を持ち、275%の破断伸びを示した 8wt%TiO₂-ZrO₂(2Y)の変形 後の SEM 写真を示す.ここで試験片のチャック部は結晶粒の静的変化、破断部は 動的変化の観察のために行ったものである.変形前後の結晶粒の比較のため、焼 結体の写真も一緒に示した.なお、引張方向は写真の水平方向である.

観察したすべての試料において,著しい粒成長が起こっており破断部には空孔 が多く観察された.破断部も チャック部の結晶粒も等軸な成長であり,引張方向 への粒伸長はあまり起こっていないように思われる.また,空孔は粒界3重点,4 重点に多く形成されており,破断部の先端では空孔の連結による空洞化と,引張 軸方向に垂直に成長していることが見られた.また,TiO₂添加量による結晶粒組 織の構造的な差異は認められず,焼結体と同様に析出相などは SEM では観察され



(b) gripped region



(c) fractured region



Fig.5.7 SEM micrographs of (a) as-sintered specimen, (b) gripped region and (c) fractured region in $8wt\%TiO_2$ -ZrO₂(2Y) deformed 275% at 1400°C for a strain rate of $3.33 \times 10^{-5} s^{-1}$. Tensile axis is horizontal.

なかった.

破断後の試料の結晶粒径を Table 5.6 に示す.参考のために,変形に要した時間も併記した.これらの結果を見ると,チャック部の静的な成長に加えて,破断部でのひずみ誘起粒成長が起こっていることが分かる.この表からは,破断時の結晶粒径はほとんど1 μ m以上になっており,2 μ m以上になっても250%以上の伸びを示していることが分かる.

Table 5.6 Grain size of specimens deformed at 1400 $^\circ\!\!C$ with data of initial grain size and deformation time.

	Strain	Initial	Grain	Size(µm)	Deformation
Specimen	Rate	Grain Size	Gripped	Fractuered	Time
	(s^{-1})	(µm)	Region	Region	(s)
	5.55 $\times 10^{-3}$		0.71	0.74	187
1.5wt%TiO ₂	1.11×10^{-3}	0.63	0.71	0.79	1180
	1.11×10^{-4}		0.80	0.94	21696
	3.33 $\times 10^{-5}$		0.82	1.02	62304
	5.55 $\times 10^{-3}$		0.71	0.75	174
3 wt\%TiO_2	1.11×10^{-3}	0.69	0.76	0.85	1473
	1.11×10^{-4}		0.93	1.10	22963
	3.33 $\times 10^{-5}$		1.31	1.64	95832
	5.55 $\times 10^{-3}$		0.98	1.00	152
5 wt%TiO ₂	1.11×10^{-3}	0.70	1.01	1.13	1496
	1.11×10^{-4}		1.28	1.32	30090
	3.33×10 ⁻⁵		1.63	2.16	94512
	5.55 $\times 10^{-3}$		1.18	1.21	185
8 wt\%TiO_2	1.11×10^{-3}	1.16	1.22	1.29	1473
	1.11×10^{-4}		2.28	2.69	20112
	3.33 $\times 10^{-5}$		1.71	2.26	71544

5.4 考察

5.4.1 焼結体に及ぼす TiO₂添加の影響

2mo1%から 4mo1%Y₂0₃を含む TZP が 1300℃以上の温度において超塑性を示し, 特徴的に微細粒組織であることは前述の通りである.正方晶単相の TZP の微細粒 は 溶質カチオンの粒界への強い偏析に関連していることが, Chen と Xue⁽¹²⁾よ り報告されている.この報告に従うと, ZrO₂(2Y)に含まれる Y³⁺は結晶粒成長を 抑制する効果があるが, Ti⁴⁺は粒成長の抑制に寄与しないことになる.実験結果 でも述べたように,どちらの焼結温度においても, TiO₂添加量の増加に伴い焼結 体の初期粒径は大きくなっている. Ti⁴⁺が完全に ZrO₂(2Y)に固溶したため, Ti⁴⁺ の添加量の増加に伴い 結晶粒成長の抑制に効果的な Y³⁺のモル分率が減少するこ とに関係していることが考えられが, TiO₂添加量が O~8wt%に増加しても Y₂O₃含 有量は 2~1.76mo1%しか減少しない.したがって, Y³⁺濃度の変化による 粒成長 の抑制効果の減少では 結晶粒の増大は説明できない.

TiO₂ 添加による影響としては,拡散性の促進を考慮する必要がある. 9mo1%MgO-ZrO₂に 2mo1%TiO₂を添加することにより 拡散性が促進されるという報告⁽⁷⁾があることは前に述べたとおりである. 1350℃焼結体の実験結果は, TiO₂の添加量の増加に伴い相対密度が大きくなっていることを示している. また, 1400℃焼結体ではすべての試料において 99%以上の密度が得られており, 8wt%TiO₂ 添加の試料では 1350℃での焼結においても約 99%の相対密度が得られ ている. TiO₂ 添加量の増加に伴う これら初期粒径の増加と相対密度の増大は, TiO₂添加によりイオンの拡散が促進されることを意味する.

5.4.2 超塑性特性に及ぼす TiO₂ 添加の影響

本研究で得られた高温変形の結果をまとめると、次のようになる.

- (1) Table 5.4 と Table 5.5, Fig. 5.5 に示すように, TiO₂添加量の増加に伴い 初 期粒径は大きくなるが 変形応力は小さくなる.
- (2) Fig. 5.6 に示すように, TiO, 添加量の増加に伴い ひずみ速度感受性指数 m

は増加する.得られたm値は、一般的な超塑性セラミックスの値である約 0.5と一致する.

- (3) 高温延性に関しては、5wt%TiO₂ 添加までは変形応力の減少に伴い破断伸び は大きくなるが、8wt%TiO₂添加では変形応力が より小さくなるにもかかわ らず 破断伸びは減少している.
- (4) 初期粒径が 1.16 μ mである 8wt%TiO₂添加の試料でさえ, 適当な変形条件に おいては 250%以上の伸びを示す.

これらのことより、次のことが明らかになった.第一に、本研究に用いた試料 において、TiO₂添加は結晶粒径を増大させるのにもかかわらず、変形応力を減少 させる効果がある.しかし、必ずしも変形応力の減少が破断伸びを大きくする要 因ではない.第二に、TiO₂添加により 結晶粒径を増大させ、微細粒超塑性の臨界 粒径である 1 μ m以上の結晶粒を持つ試料でさえ超塑性を示す.

一般的なセラミックスの超塑性は,結晶粒の微細な材料に生じる微細粒超塑性 であると言われている.従って,通常では 結晶粒径の増大に伴い変形応力も増加 し,超塑性が得られないようになる.Yoshizawa ら⁽¹³⁾による 2.5Y-TZP を用い た高温圧縮試験の結果は,結晶粒径が 1.82 μ mになると大きな変形は得られず容 易に破壊することを示した.すなわち,本研究で用いた TiO₂添加 TZP 試料の変形 挙動は,このような従来の超塑性セラミックスの微細粒超塑性の説明だけでは満 足できないことを明らかにした.

このことは、Tsurui ら⁽⁵⁾によって報告されており、TiO₂の添加は正方晶 TZP のイオン拡散を促進し、焼結性の向上や粒成長を加速すること、および、粒界す べりによる応力集中を緩和するための拡散の増加により変形応力が減少すると考 えるのが合理的であるとしている.これは、前にも述べた、TiO₂添加による格子 拡散の促進の報告⁽⁷⁾とも一致するように思われる.本研究において得られた TiO₂ 添加量の増大に伴う変形応力の減少も、これらの解釈をもとに うまく理解できる ように思われる.すなわち、TiO₂添加量の増大に伴ってイオンの拡散が促進する ので、高温変形中の粒界すべりを緩和するための拡散が容易に起こるようになり 変形応力が減少した と考えることができる.

また,本研究の高温変形では,5wt%TiO₂添加試料が最大の破断伸びを示し, 8wt%TiO₂添加試料は3wt%TiO₂添加試料よりも小さな伸びしか示さなかった.これ

までに述べてきたように、8wt%Ti0₂添加試料においてはイオン拡散が促進され、 塑性流動中の同時粒成長が過度に大きくなるので、粒界すべりの緩和機構が働き 難くなり、粒界すべりに伴う結晶粒界多重点での空孔の発生と連結が起こり易く なるためであると思われる. 5wt%Ti0₂添加において、最小のひずみ速度で最大の 破断伸びが得られなかったことも 同じ理由によるものと解釈できる.この点に関 して、最近、近藤ら⁽¹⁴⁾は、5wt%Ti0₂添加 Zr0₂(2.5Y)について、粒界すべりの緩 和に必要な距離が イオンの拡散距離よりも大きくなった時に破断が生じると仮 定して、変形温度と破断伸びの関係を導き、実験結果とよく一致することを示し た.彼らは、破断時の結晶粒径が 粒界拡散による応力集中の緩和距離(= Needleman-Rice パラメータ)と相関関係があると仮定し、破断時の粒径が 2 μ m としたモデルを提唱している.このモデルによると、1400~1450℃の変形温度に おいて最大伸びを示し、より高温側では伸びが減少することになる.この報告は、 変形中の粒成長と粒界すべりの緩和機構とのバランスが破綻することにより、試 料が破断するという意味においては、我々の解釈を支持するものと考える.

更に、この材料においては、1400℃における超塑性変形では 5wt%TiO₂添加試料 が最適な組成であり、最適なひずみ速度が存在することが分かった.この結果を 拡大すると、大きな延性を得るためには、拡散の促進による結晶粒成長と粒界す べりの緩和機構とに関係した、最適な TiO₂の添加量と変形温度およびひずみ速度 が存在すると考えられる.

これまでのことを総括すると,超塑性に及ぼす TiO₂添加の影響は,添加量の増 大に伴う拡散の促進が主要なものであり,それによる高温変形中の拡散による緩 和機構が結晶粒成長に追従できなくなった時に破断が起きる と考えることによ り、本研究で得られた結果を定性的に説明できると考える.

5.4.3 変形機構

破断後の結晶粒がほぼ等軸組織であったこと、変形応力とひずみ速度の両対数 の直線性、ひずみ速度感受性指数m値が0.5程度であったこと、変形応力がひず み速度に強く依存することなどにより、本研究の試験条件の範囲内では、用いた 試料の高温変形機構は単一の変形機構が支配的であり、一般の超塑性セラミック

スと同様に 粒界すべりが主であると思われる. また, 破断後の試料では 粒界多 重点に多く空孔が形成されていることや, 5.4.2 節で考察したように, この粒界 すべりの緩和機構は,転位をともなうものではなく 拡散によるものと考えられる. 本節では, この粒界すべりを律速する緩和機構を論じるため, 高温変形における 定常状態の構成方程式,

$$\dot{\varepsilon} = A \frac{\sigma^n}{d^p} \exp\left(-\frac{Q}{RT}\right) \tag{5.1}$$

をもとに議論を行う.ここで、 $\dot{\epsilon}$ はひずみ速度、 σ は変形応力、Aは材料による 定数、nは応力指数(=1/m)、pは粒径指数、Qは変形の活性化エネルギー、Rは気体定数、Tは絶対温度である.

(1) 活性化エネルギー Q

前にも述べたように、変形の活性化エネルギーは変形機構を論じる上で重要な パラメータである.そこで本章においては、本研究で用いた試料の活性化エネル ギーを温度急変法により評価した.ここでは、初期ひずみ速度 $\dot{\epsilon}$ =1.11×10⁻⁴ s⁻¹ において、変形温度を T_1 =1400℃から T_2 =1380℃に急変させたときの応力の変 化 σ_1 と σ_2 を公称応力ー公称ひずみ線図から読み取り 活性化エネルギーQを算 出した.それぞれの試料について、温度変化は8回以上行い、平均値と標準偏差 を求めた.

得られた活性化エネルギーの値を TiO₂に対してプロットしたものを Fig. 5.7に 示す. TiO₂ 添加 TZP の活性化エネルギーのデータはあまりなく、参考のため、 Sakuma⁽¹⁵⁾の報告による TiO₂添加 ZrO₂(3Y)の値を本研究のデータと共に Fig. 5.7 にプロットした. また、2Y-TZP の値は、大道⁽¹⁶⁾により報告されたものである.

Fig. 5.7より,活性化エネルギーは,TiO₂添加の増大に伴い,543から477kJ/mol まで 僅かに減少していることが分かる.これらの減少は,試料の変形の起こり易 さに関係しており,引張試験による変形応力の減少と対応した結果になっている. これは,5.4.2節で考察したTiO₂添加量の増大に伴う拡散性の促進の結果として 活性化エネルギーが減少したと考えられる.Sakuma⁽¹⁵⁾のZrO₂(3Y)での結果も同 様であるが,彼は,このTiO₂添加に伴う活性化エネルギーの僅かな減少は 促進 された格子拡散に関係しているだろうと報告している.



Fig. 5.7 Activation energy, Q against TiO₂ content in TiO₂-ZrO₂(2Y). A broken line represents the date reported by Sakuma ⁽¹⁴⁾.

TZP に関して報告されている活性化エネルギーは、拡散による結晶粒成長に対して t相 ZrO₂では 440kJ/mol⁽¹⁷⁾であり、格子拡散を伴う高温変形の緩和機構として考えられる値として、高温変形に対して 440 kJ/mol⁽¹⁸⁾、超塑性に対して 480~586 kJ/mol⁽¹⁹⁾、クリープに対して 550 kJ/mol⁽²⁰⁾などである.これらの値は、本実験で得られた値とほぼ一致しており、格子拡散により粒界すべりが律速されているように思われる.また、TiO₂添加により格子拡散が促進され、添加量の増加に伴い活性化エネルギーが減少していると考えることができる.

いずれにしても, TiO₂添加 TZP において 明確な変形機構に対応した活性化エネ ルギーの値の報告がないので、これだけにより結論を下すことはできない. 粒界 すべりの緩和機構について 更に突っ込んだ検討が必要である. (2) 粒径指数 p

前にも述べたが、本研究では粒界すべりの緩和機構については拡散によるもの と思われる. 拡散に関しては、TZP への TiO₂の添加が格子拡散を促進する報告⁽⁷⁾ もあり、格子拡散が支配的な可能性が大きいと考えられる. 定常クリープモデル における拡散過程の評価については、構成方程式(5.1)において、格子拡散支配の 時p=2が、粒界拡散支配の時p=3が導かれている. そこで、 粒径指数pの評 価を行った.

構成方程式(5.1)をpについて変形すると,

$$\ln \dot{\varepsilon} = \ln \left(\frac{\sigma^n}{d^p}\right) - \frac{Q}{RT}$$
(5.2)

$$\ln \dot{\varepsilon} = -p \cdot \ln d + (n \cdot \ln \sigma - Q/RT).$$
(5.3)

ここで、 $\sigma, T = -$ 定の条件では、材料により決定される定数n, Qを代入すると、

$$\ln \dot{\varepsilon} = -p \cdot \ln d + const. \quad (\dot{\varepsilon} \propto d^p) \tag{5.4}$$

の関係が成り立つので、初期粒径を変化させた時の同一変形条件下(σ , T)におい て、初期粒径 dと初期ひずみ速度 $\dot{\epsilon}$ の両対数をプロットすると直線関係になり、 その直線の勾配からpが求まることが分かる.本研究では、それぞれの試料を 1400℃で高温保持することにより初期結晶粒径を変化させ、変形温度T=1400℃、 変形応力 σ =10MPa の条件で粒径指数pを求めた.まず、3wt%TiO₂と 8wt%TiO₂と の2つの試料を用いて 4種類の初期ひずみ速度において1400℃で引張試験を行い、 得られた真応力-真ひずみ線図からひずみ速度と変形応力の両対数プロットを行 った.Fig.5.8 に粒径を変えた引張試験により得られた変形応力とひずみ速度の 両対数プロットを示す.この図より、変形応力 σ =10MPa を与えるひずみ速度を 読み取った.次に、それぞれの初期粒径とこのひずみ速度の両対数プロットを行 い、これらが直線関係にあると仮定して、その直線の勾配から粒径指数pを求め た.Fig.5.9 に、それぞれの試料の初期粒径とひずみ速度の両対数プロットを示 す.また、図中に求まったp値を示した.



Fig. 5.8 A log-log plot of 10% flow stress, σ against strain rate, $\dot{\varepsilon}$ in 3wt%TiO₂-ZrO₂(2Y) and 8wt%TiO₂-ZrO₂(2Y) with different grain size.



Fig. 5.9 A log-log plot of initial grain size, d against strain rate, ε . The data show a linear relationship with a grain size exponent p from 2.0 to 2.3.

Fig. 5.9 において, pは 2.0~2.3 の間であり, いずれも格子拡散が支配的であ ることを示唆する結果となった. この粒径指数の評価の結果からも, 活性化エネ ルギーからの結果と同様に 粒界すべりの緩和機構は格子拡散であることが予想 される. TiO₂が無添加の $ZrO_2(2Y)$ 試料の p値については報告されていないが, 参 考までに Kajihara ら⁽⁴⁾ により報告された $ZrO_2(2.5Y)$ の粒径指数は p = 2.2 であ る. 本研究の結果は, 近藤ら⁽¹⁴⁾ が実験結果をうまく説明した粒界拡散の仮定と は一致しない.

(3) ひずみ速度感受性指数 m

ひずみ速度感受性指数*m*は, TiO₂添加量の増大に伴い大きくなった.*m*値の持つ物理的な意味が,材料がネッキングを生じさせることなく均一変形する能力であることを考えると,TiO₂添加量の増加に伴う拡散性の促進により,粒界すべりの緩和機構が働き易くなり,粒界すべり自身が起こり易くなる結果として,*m*値が増加すると考えられる.*m*値が大きいことが大きな高温延性を得るための必要
条件であると言われており,第4章で取り扱った材料と比較して大きな値を持つ ことは,これらの説明と一致した結果になっている.

(4) 変形機構

変形後の結晶粒組織の観察,ひずみ速度感受性指数*m*,粒径指数*p*,および活性化エネルギー*Q*についてのこれまでの考察から,本研究において行った高温変形の条件の範囲内においては,変形機構は,格子拡散に律速された粒界すべりであると考えられる.

5.5 結 論

1.5~8wt%TiO₂添加 ZrO₂(2Y)における 1400℃での高温引張試験を行った結果, 以下の結論を得ることができた.

- (1) TiO,添加量の増加に伴い,焼結体の初期粒径および相対密度は大きくなる.
- (2) Zr0,(2Y)への Ti0,の添加は高温延性を大きく改善させる.
- (3) TiO₂ 添加量の増加に伴い変形応力は小さくなり破断伸びは増加する.しかし、最大の延性を示すには、適正な TiO₂ 添加量、ひずみ速度があると考えられる.本研究においては、5wt%TiO₂-ZrO₂(2Y)における、初期ひずみ速度1.11×10⁻⁴ s⁻¹での 380%であった.
- (4) 本研究で用いた試料では、1 µ m以上の初期粒径を持つ試料でさえも 適当 な条件下では 250%以上の超塑性伸びを示す.
- (5) TiO₂添加量の増加に伴う変形応力の減少は,TiO₂添加によるTZPのイオン 拡散の促進によるものであると考えることができる.
- (6) 本研究の範囲内では、TiO₂添加 ZrO₂(2Y)の高温変形機構は格子拡散に律速 された粒界すべりであると考えられる.
- (7)本研究に用いた試料の高温延性は、結晶粒成長と粒界すべりの緩和機構である拡散過程とのバランスにより決定され、粒成長による緩和過程の破綻が試料の破断になると考えることにより超塑性現象を定性的に説明できる.

参考文献

- M. Oka, S. Imai, K. Tanaka and Y. Kishi : Materials Science Forum, 233– 234(1997), 333.
- (2) A. Daido, N. Tabuti, M. Oka and N. Okamoto : Intnl. Symp. on Advanced Materials and Technology for the 21th Century, Honolulu, (1995), 141.
- (3) 岡 宗雄,田淵典文,岸 洋子,福本昌滋,矢吹雅史,岡本尚機:日本金属学 会秋期講演概要,(1996),253.
- (4) K. Kajihara, Y. Yoshizawa and T. Sakuma : Acta. metall. mater., 43 (1995), 1235
- (5) K.Tsurui and T.Sakuma : Scripta Materialia, **34**(1996), 443.
- (6) 若井 史博 : private communication.
- (7) C. A. Batemen and M. R. Notis : J. Am. Ceram. Soc., 75(1992), 1566.
- (8) ファインセラミックス事典編集委員会:ファインセラミックス事典,技報堂 出版(1987),212.
- (9) カリティ : 新版X線回折要論, アグネ, (1980), 332.
- (10) Anthony W. Thompson : Metallography, 5, (1972).
- (11) M. J. Bannister and J. M. Barners, J. Am. Ceram. Soc., 69(1986), C-269.
- (12) I-Wei Chen and Liang An Xue : J. Am. Ceram. Soc., 73 (1990), 2585.
- (13) Y. Yashizawa and T. Sakuma : Eng. Fract. Mech., 40[4/5], (1991), 847.
- (14) 近藤知樹,瀧川順庸,佐久間健人 : 日本金属学会秋期講演概要,(1996),252.
- (15) T. Sakuma : Proc. Intnl. Symp. "Towards Innovation in Superplasticity", Kyoto, (1996), 31.
- (16) 大道淳司 : 鳥取大学修士論文, (1996).
- (17) I.G. Lee and I-Wei Chen, Proc. Intnl. Inst. for Science of Sintering Symp., Elsevier, (1988), 340.
- (18) Y. Yoshizawa and T. Sakuma : J. Am. Ceram. Soc., 73, (1990), 3069.
- (19) T.G.Langdon : Superplasticity in Aerospace II, The Min. Met. Mater. Soc., (1990), 3.
- (20) D. Dimos and D. L. Kohlstedt : J. Am. Ceram. Soc., 70, (1987), 531.

106

第6章 総括

室温では強くて硬く,まったく変形することのないセラミックスも,高温では あたかもチューインガムのように引張ると異常に伸びる 超塑性現象が生じる場 合のあることが発見されてから10年になる.この間,高温延性の増大,変形温度 の低下,変形速度の高速化を目指して,また,変形機構の解明を求めて 多くの研 究が行われている.これまでの研究の結果,様々な添加元素が高温延性の改善に 有効であることが分かってきた.

本研究では 超塑性セラミックス高温延性に大きな影響を持つ添加元素に着目 し、その添加量を変化させたときの超塑性特性に及ぼす影響を明らかにすること を目的として、主に 高温引張試験による変形挙動の観察と走査型電子顕微鏡によ る組織学的観察を行うことにより進めた.

本研究により、添加元素の添加量がセラミックスの結晶組織、構造などに影響 を及ぼし、その結果として高温延性が変化することを明らかにした.本研究で得 られた知見は以下のとおりである.

第4章において、高温で互いに安定であり、高温変形中に別の結晶相を形成す ることのない二相組織を持つ Al_2O_3/ZrO_2 複合材を用いて、超塑性に及ぼす Y_2O_3 の 添加量の影響を調査した. $2rO_2$ に固溶する Y_2O_3 添加量により $2rO_2$ の結晶組織が変 化し、その結果として複合材の結晶粒組織に影響を与え、微細粒で均質な組織が 得られる $2mo1\%Y_2O_3$ および $4mo1\%Y_2O_3$ 添加量の複合材が大きな延性を示すことが分 かった. そして、 $0mo1\%Y_2O_3$ および $6mo1\%Y_2O_3$ 添加量の試料には微視的欠陥が生じ、 大きな延性が得られないことも分かった. また、 Al_2O_3/ZrO_2 複合材の結晶粒組織 は、 ZrO_2 が二相領域にある Y_2O_3 添加量の組成 $(4mo1\%Y_2O_3)$ が最も微細な結晶粒が得 られ、次いで単相領域 $(6mo1\%Y_2O_3, 2mo1\%Y_2O_3)$, 無添加の純 ZrO_2 の順であった. ZrO_2 含有量による比較では、 $Al_2O_3/30wt\%ZrO_2$ が $Al_2O_3/20wt\%ZrO_2$ よりも微細粒組織であ り、延性も大きいことを示した. 微細組織は、ピン止め効果を考慮することによ り説明できることを示した.

第5章では,超塑性セラミックスの臨界粒径(1 μ m)以上の結晶粒組織である にもかかわらず 大きな延性を示す,正方晶単相組織を持つ TiO₂を添加した ZrO₂

107

を用いて、TiO₂添加量の超塑性に及ぼす影響を調査した.TiO₂添加量の増加に伴い変形応力は減少することを示した.また、適当なTiO₂添加量(5wt%)により大きな延性が得られるが、過度の添加(8wt%)は延性を改善しないことも示した.これらは、TiO₂の添加により格子拡散が促進され、粒界すべりの緩和が容易になるため大きな延性が得られるからであるという解釈を提唱した.

本研究により,超塑性セラミックスに添加する添加元素の添加量が高温延性と 超塑性特性に大きく影響を及ぼすことが明らかになった. 謝 辞

本研究を進めるにあたり,終始直接ご指導を賜り,かつ本論文のとりまとめに あたり御懇篤なるご指導をいただきました 鳥取大学工学部 岡宗雄教授に 心か ら感謝の意を表します.

また、このような機会を与えて頂き、物心両面にわたって 様々なご支援を頂戴 いたしました、シャープタカヤ電子工業株式会社 大塚長六社長 に深く感謝の意 を表します.

本研究に関し 終始有益な御助言をいただくとともに,たえず暖かく励まして下 さいました 鳥取大学工学部 岡本尚機助教授,鳥取大学工学部技官 岸洋子先生に 心よりお礼申し上げます.

さらに,本研究の共同研究者として様々なご協力をいただいた,鳥取大学大学 院修了生 松浦太一氏,大学院生 田中克典氏,山田秀樹氏,ならびに大学卒業生 お よび学生の方々に 厚くお礼申し上げます.

また,よき理解者として暖かく励ましていただいた,シャープタカヤ電子工業 株式会社 吉水貞次専務 に心よりお礼申し上げます.そして,直接の御骨折りを 頂き,様々なご迷惑をおかけしたにもかかわらず 暖かく見守っていただきました シャープタカヤ電子工業株式会社 大山實常務,高月恭平取締役,本藤勉技術部長, 柏原福男総務部長に心より感謝の意を表します.

最後に,著者の最大の理解者であり,本研究にあたり 終始 励まし 支えてくれ た 最愛の家族, 圭子, 祐子, 淳也 に感謝いたします.

109

付 録

- 付録1 引張試験片の形状
- 付録2 ディフラクトメータの走査条件
- 付録 3 Al₂0₃, Zr0₂の原料粉末と Al₂0₃/20 と 30wt%Zr0₂ 複合材の理論密度
- 付録4 TiO₂-ZrO₂(2Y)の理論密度
- 付録 5 Al₂0₃/Zr0₂ 複合材および Ti0₂-Zr0₂(2Y)の焼結条件
- 付録6 熱腐食条件
- 付録7 応力特定法による活性化エネルギーの評価
- 付録8 温度急変法による活性化エネルギーの評価

付録1 引張試験片の形状

本研究における高温引張試験の引張試験片の形状を Fig. A-1 に示す. 第4章 と第5章に使用した試験片は、ゲージ寸法が異なるが、その他は同一である.



Fig. A-1 Geometry and size of tensile test specimen.

付録2 ディフラクトメータの走査条件

本研究で行ったX線回折のディフラクトメータ走査条件を Table A-1 に示す.

Table A-1 Scanning condition of X-ray diffractometer.

Radiation	Со
Power	40 kV 🗡 20 mA
Slits	D. S. 1° / R. S. 0.3° / S. S. 1°
Gonio Speed	1 deg/min
Chart Speed	10 mm/min
Full Scale	1K cps
Time Constant	1 s
Scan Area	20 \sim 135 $^\circ$
Monochromator	Used

付録3 Al₂0₃, Zr0₂の原料粉末とAl₂0₃/20と30wt%Zr0₂複合材の理論密度
第4章で用いた 粉末の理論密度を Table A-2 に, Al₂0₃/Zr0₂ 複合材の理論密度
を Table A-3 に示す.

Powder	Theoretical density (g/cm^3)
α -A1 ₂ O ₃	3. 99
$ZrO_2(OY)$	5. 83
$ZrO_2(2Y)$	6.11
$ZrO_2(4Y)$	6.07
$ZrO_2(6Y)$	6.03

Table A-2 Theoretical density of powders.

Table A-3 Theoretical density of ${\rm Al}_2 {\rm O}_3 / {\rm ZrO}_2$ composites.

Specimen	Theoretical density (g/cm ³)
Al ₂ O ₃ /20wt%ZrO ₂ (OY)	4. 26
Al ₂ O ₃ /20wt%ZrO ₂ (2Y)	4. 29
Al ₂ O ₃ /20wt%ZrO ₂ (4Y)	4. 28
Al ₂ O ₃ /30wt%ZrO ₂ (OY)	4. 41
A1 ₂ O ₃ /30wt%ZrO ₂ (2Y)	4. 45
Al ₂ O ₃ /30wt%ZrO ₂ (4Y)	4. 45
A1 ₂ O ₃ /30wt%ZrO ₂ (6Y)	4. 44

付録 4 TiO₂-ZrO₂(2Y)の理論密度

第5章で用いた TiO₂-ZrO₂の理論密度は,それぞれの TiO₂含有量に応じた単位 胞質量を 格子定数(実験値)から算出した単位胞体積で除したものである.

正方晶(t相)の場合の理論密度算出式は 次のとおりである.

理論密度(ρ) : $\rho = m_t / V_t$ (g/cm³)

単位胞質量(*m_t*):
$$m_t = \frac{4\{(1-x-y)Zr + xTi + 2yY + (2+y)O\}}{(1+y)N_A}$$
 (g)

単位胞体積(V_t) : $V_t = a^2 c$ (cm³)

ここで, xはTiO₂のモル分率, yはY₂O₃のモル分率, N_Aはアボガドロ数(6.0220×10²³ 個), ZrはHfO₂1.95wt%含有ジルコニウムの平均分子量(92.23g), Ti はチ タニウムの分子量(47.90g), Yはイットリウムの分子量(88.905g), Oは酸素の分 子量(15.9994g)である.

それぞれの TiO,-ZrO,の理論密度を Table A-4 に示す.

Specimen	Sintered Temperature ($^{\circ}\!$	Theoretical density (g/cm ³)
1.5wt%TiO ₂ -ZrO ₂ (2Y)	1350	6. 071
	1400	6.062
3 wt%TiO ₂ -ZrO ₂ (2Y)	1350	6. 019
	1400	6.014
5 wt%TiO ₂ -ZrO ₂ (2Y)	1350	5.990
	1400	5.967
8 wt%TiO ₂ -ZrO ₂ (2Y)	1350	5. 886
	1400	5. 891

Table A-4 Theoretical density of TiO_2 -Zr $O_2(2Y)$.

付録 5 Al₂0₃/Zr0₂ 複合材および Ti0₂-Zr0₂(2Y)の焼結条件

Al₂O₃/ZrO₂複合材およびTiO₂-ZrO₂(2Y)の焼結における加熱・冷却曲線を それぞれ, Fig. A-2 およびFig. A-3 に示す.



Fig.A-2 Heat treatment of $Al_2O_3/ZrO_2(Y_2O_3)$ composite in sintering process.



Fig.A-3 Heat treatment of TiO_2 -Zr $O_2(2Y)$ in sintering process.

付録6 熱腐食条件

SEM 観察のための熱腐食は、 Al_2O_3/ZrO_2 複合材および $TiO_2-ZrO_2(2Y)$ において それぞれ Fig. A-4 および Fig. A-5 に示す加熱・冷却条件にて行った.



Fig.A-4 Heat treatment of $\rm Al_2O_3/ZrO_2$ composite in thermally etching process.



Fig.A-5 Heat treatment of ${\rm TiO}_2{\rm -}{\rm ZrO}_2$ in thermally etching process.

付録7 応力特定法による活性化エネルギーの評価

応力特定法とは、ある特定の応力 σ を与えるひずみ速度 *ε* の温度変化から活 性化エネルギー *Q* を算出する方法である.

高温変形における構成方程式は,次式で表される.

$$\dot{\varepsilon} = A \frac{\sigma^n}{d^p} \exp\left(-\frac{Q}{RT}\right) \tag{A-1}$$

この式において, 応力 σ を一定とし, 応力指数 n, 粒径指数 p,および定数 Aが 変形温度内で変化しない場合,上式は次のように変形できる. 但し, dを初 期粒径(粒成長が無視できる)と見なす.

$$\ln \dot{\varepsilon} = \ln \left(A \frac{\sigma^n}{d^p} \right) - \frac{Q}{RT} \tag{A-2}$$

$$\ln \dot{\varepsilon} = -\frac{Q}{R} \cdot \frac{1}{T} + const. \tag{A-3}$$

(A-3) 式より, ひずみ速度の対数 ln *i* と変形温度の逆数 1/*T* をプロットする と 直線関係が得られ, その勾配が -*Q*/*R*を与えることが分かる.

第4章では、一定応力を σ = 25MPa として、それぞれの変形温度において この σ を与えるひずみ速度 $\dot{\epsilon}$ を、変形応力とひずみ速度の両対数プロット (Fig. 4.8) から読み取り、1/*T*に対して ln $\dot{\epsilon}$ をプロットした.

この Arrhenius plot において、それぞれの試料に対する直線の勾配を ガス定数 R (8.3144 J/mol·K)で除して 活性化エネルギーを算出した.

付録8 温度急変法による活性化エネルギーの評価

温度急変法は、ある一定のひずみ速度 $\dot{\epsilon}$ において温度を急変させた時の変形応 力 σ の変化から活性化エネルギーQを算出する方法である.構成方程式(A-1)を変 形すると、

$$\ln \dot{\varepsilon} = \ln \left[A \frac{\sigma^n}{d^p} \right] - \frac{Q}{RT} \tag{A-4}$$

となる. ひずみ速度iが一定に保たれている一本の試験片の変形中に, n, p, d, Aが変化しない程度に 変形温度 $T \ge T_1$ から T_2 へと急変させる時, 応力がそれ ぞれ σ_1 から σ_2 へと変化したとすると,上式におけるそれぞれの温度での状態は 次式のようになる.

$$\begin{cases} \ln \dot{\varepsilon} = \ln \left[A \frac{\sigma_1^n}{d^p} \right] - \frac{Q}{RT_1} \\ \ln \dot{\varepsilon} = \ln \left[A \frac{\sigma_2^n}{d^p} \right] - \frac{Q}{RT_2} \end{cases}$$
(A-5)

これらの式の左辺を等しいと置いて、 Qについて整理すると次式が導かれる.

$$Q = nR \cdot \ln\left[\frac{\sigma_2}{\sigma_1}\right] / \left(\frac{T_1 - T_2}{T_1 \cdot T_2}\right) \tag{A-6}$$

ここで、Qは活性化エネルギー(J/mol)、 T_I および T_2 は変形温度(K)、 σ_I と σ_2 はそれぞれの変形温度での公称応力(MPa)、Rはガス定数(8.3144 $J/mol \cdot K$)、 nは変形温度での応力指数 である.

Fig. A-6 に温度急変法から得られる公称応力-ひずみ線図を模式的に示す.

第5章では、初期ひずみ速度 $\dot{\epsilon}$ =1.11×10⁻⁴ s⁻¹において、変形温度を T_i = 1400℃から T_2 =1380℃に急変させたときの応力の変化 σ_i と σ_2 を公称応力一公 称ひずみ線図から読み取り、(A-6)式に代入することにより活性化エネルギーQ を算出した. nの値は、それぞれの試料の ひずみ速度感受性指数mの逆数を用い た. それぞれの試料について、温度変化は8回以上行い、平均値と標準偏差を求 めた.



Fig. A-6 Schematic illustration of nominal stress-strain curve used in the estimation of activation energy, Q.

END