



Amorphous Ceramics

1. はじめに

非晶質固体の構造的な特徴の一つは、構成原子の配 列が結晶状態とは異なり、長距離秩序が欠除している ことで、"液体状態を凍結した"固体状態として見るこ とができる点にある.したがって熱力学的には非平衡 な相であって、外部からエネルギーが加えられると容 易に熱的平衡状態(例えば結晶状態)に向って状態変 化が生じる、このように表現すると非晶質固体はいか にも不安定な固体状態のように感じられるが、現実に は材料として充分安定に用いられているものが数多く 存在する。その代表的なものは"ガラス"で、人類と のかかわりの歴史は数千年にもわたっている。われわ れは今5000年前に造られたガラス工芸品のすばらしさ に当時の文明をしのぶ一方、板ガラス、各種ガラス器 具あるいは光学ガラス等、現在における近代生活に欠 くことのできない工業製品として、ガラスの占める位 置は極めて大きいものがある.しかし近年におけるエ レクトロニクスの進歩に伴い、従来のケイ酸塩主体の ガラスに加えて各種のハロゲン化物やカルコゲン化物。 あるいはSe.Si等の単元素やFe-Gd系合金等々多く の新しい系のアモルファス材料の開発が急速に進んで きている.

非晶質状態では前述の如く、原子配列に長距離規則 性を欠くため多様な局所構造を取ることができ、化学 組成における巾広い選択が可能となる。したがって結 晶状態では得られないような化学組成を持つ物質も非 晶質状態では得られることになり.

(1) 元素の新しい組合せや結晶様式に由来する新しい 機能の発現と、組成の変化の容易さに基づく巾広い 物性の選択

が可能となる。さらに非晶質状態が非平衡状態である

〒567 茨木市美穂ケ丘8-1

金丸文 一*•延 谷 宏 治** Fumikazu Kanamaru Koji Nobugai

ことと関連して

(2) 光や熱エネルギーによる状態変化(構造の変化や 拡散現象)

が容易に生じ、その変化に伴う性質の変化を材料科学 的な立場から利用することも期待できる。

他方物質を材料として利用する場合、その物質固有 の性質(化学組成、化学結合、結晶構造などの原子や 分子オーダでのミクロ的な要因と関係)に加えて、も う少しマクロ的要因によって発現される性質が極めて 有効である場合がしばしば存在する。例えば磁気記録 材料としての r-Fe2O3 針状結晶や粒界制御バリスタ 等、粒子形態や微細組織の制御によって新しい機能を 付与し、それを工業材料としてうまく利用しているの である。非結晶固体の結晶化はガラスセラミックスの 例に見られるように、非晶質固体の組成や熱処理温度 を適宜組み合せることによって

(3) 析出結晶の組成,結晶粒子のサイズや形状,ある いは微細組織の制御

が容易に行える。また適当な熱処理によって

(4) 通常の固体反応では得難い結晶相(多くの場合非 晶質構造を反映した準安定相)の析出

も可能であるので、これらの面の研究は材料開発の立 場からも興味が持たれる。

本稿においては、無機化合物を対象にして、非晶質 固体の作成法,ならびに上述した非晶質状態の特徴を 活した幾つかの例について簡単な紹介を行いたい。

2. 非晶質固体の作成法

融体を徐冷すると融点Tm で結晶状態に変化するが。 冷却速度をはやめるとTm以下でも結晶化が起こらず 過冷却液体が現われ、さらに温度を下げるとガラス転 移温度 Tgで液体状態の原子配列を持った固体になる.

Chenは冷却速度gとTgの関係が近似的に次式で 表わされることを示した¹⁾

 $dTg/dlnq \approx kTg^2/Qa$

453

^{*} 大阪大学産業科学研究所教授

^{* *} 大阪大学産業科学研究所助手

Q_aは過冷却液体における構造緩和の活性化エネルギーで、アモルファス金属においてQ_a=4eV, T_g=700 Kであるので右辺は10 K程度になる。したがって、q=1K/Sからq=10⁶ K/Sまで冷却速度を増すと、T_gは100 K近く高くなり、金属でもアモルファス状態を得ることが可能となる。近年急速に発達したアモルファス作成技術では q=10⁶ K/S程度の高速急冷を容易に行うことができるので、従来のガラス作成技術では得られなかった多くの化合物あるいは単元素のアモルファス固体が作成されるようになっている。表1 に代表的な方法をあげるが、これら作成法の発達が現在および今後のアモルファス材料の開発に大きな役割をはたすことは言をまたない。

	気相法	物理的方法 (PVD)	真空蒸着 グロー放電 スパッタリング法	am. カルコゲナイ ド amSi (H) amFe-Gd
		化学的方法	CVD	amSi₃N₄
		(CVD)	プラズマCVD	amSi
	液相法	物理的方法	融液の急冷	シリケイトガラス
			融液の超高速急冷	amFe _{1-x} B _x
		化学的方法	金属アルコキシド の加水分解 陽極酸化	シリカガラス am Al ₂ O ₃
	固相法	物理的方法	衝擊波 中性子線照射	amMgSiO₃ メタミクト鉱物

表1 非晶質固体の代表的な作成法

2.1 気相法

真空蒸着法は最も簡便な方法で,その応用範囲は広 く、多くの化合物系に適用されている. 試料の加熱方 法には抵抗加熱と電子ビーム加熱があるが,高融点物 質の蒸発に困難さがあり,また加熱材料(ヒーター) からの不純物の混入の問題もある.スパッタリング法 は試料(ターゲット)表面に電場で加速された高エネ ルギー粒子を衝突させ,試料表面から原子状粒子をは じき出し,それを基板上に蒸着させる方法で,高融点 物質も比較的容易に気相状態にすることができると言 う利点を持っている.高周波スパッタリング,あるい はマグネトロンスパッタリングなど低温で反応を行う ことができるため非晶質膜の作成には適した合成法で ある.

C V D法は従来高温で反応を行わねばならないため に合金などの結晶化温度の低い非晶質物質の作成には 難点があったが、プラズマC V D法の開発によって、 400~500℃の比較的低い温度でも反応を行えるように なり、有用な非晶質物質の作成法として注目されてき ている。

2.2 液相法

物理的な方法では特にロール法が注目されている. この方法には片ロール法と双ロール法があるが,良質 の非晶質薄帯を作成するには片ロール法が有効で,後 述の非晶質軟磁性合金の製造に広く応用されている.

化学的な方法で最近興味を持たれている金属アルコ キシドの加水分解法は、比較的低温で高純度の非晶質 酸化物を高均質で合成できると言う利点を持っている。 この方法では、有機高分子がモノマーの重縮合によっ て合成されるのと同じように、金属アルコキシド溶液 から縮合過程を径て非晶質酸化物が生成するので、基 板上に塗布できるとか、あるいは紡糸ができるとか、 有機高分子の持っているような性質を備えているのも 特徴の一つである.

2.3 固相法

結晶固体に衝撃波あるいは粒子線照射によって非晶 質固体を作成する方法は,非晶質化の機構の解明や地 球科学的意味で興味ある手法ではあるが,材料と言う 立場での研究は現在乏しい,しかし表面,界面を利用 した材料の開発と関係して,今後重要な手法となる可 能性がある.

表2は、気相法および液相法で合成された代表的な 非晶質セラミックスを示す。

作成法	化学組成	特徴的な性質		
	AgI-Ag ₂ P ₂ O ₇	高イオン導電性		
	Agl-Ag ₂ M ₀ O ₄			
高速急冷法	PbO-TiO₂	誘電性		
	Li ₂ O-Nb ₂ O ₅			
	WO ₃ -R ₂ O(R:H, Li, Na)	エレクトロクロミズム		
金属アルコ	TiO ₂ -SiO ₂	低熱膨張		
キシドの加	ZrO ₂ -SiO ₂	耐アルカリ性		
水分解法	SiO ₂	光透過性(光ファイバー)		
	LiNbO3	誘電性		
7 18	PbTiO₃			
ヘハックリング注	Si ₃ N ₄	耐熱, 絶縁性		
, , , , ,	Fe-B	軟磁性		
	Gd-Co, Fe	垂直磁化(磁気バブル)		

表2 代表的な非晶質固体

非晶質物質がもつ組成範囲の広さを利用し た物性の選択

3.1 光磁気記録材料

𝑘 – ヘマタイトを中心とした磁気記録材料と並んで、 レーザ光を利用した光記録が最近注目を集めているが、



その一つである磁気バブル素子について少し触れてみ たい(図-1).磁性薄膜において,磁化を膜面に対して 垂直にしようとする磁気異方性エネルギーの作用が反 磁界よりも大きいと垂直磁化が生じ,迷路状の磁区構 造が現われる.これに一方向の外部磁場(バイアス磁 場)を強めると,筒状の磁区(バブル磁区)が出現す るが,このような状態に偏光した光を照射するとカー 効果が生じ,上向きの磁化部分と下向きの磁化部分か らの反射光の偏光面は互に反対方向にずれる.したが って,反射光のいずれかの偏光面に適合するように偏 光板をセットすると反射光は明暗を示す.すなわち, 光学的にoffとonの状態が作り出され記録が行える.

ところで上述のバブル磁区が安定に存在できるため には、次式を満す必要がある。

 $H_{K} = 2 K_{U} / M_{S} > 4 \pi M_{S}$ $K_{U} > 2 \pi M_{S}^{2}$ (1) $H_{K}: 異方性磁界$

Ku: 一軸磁気異方性定数

Ms: 飽和磁化

他方,記憶素子への応用を考えると記録密度を高め る必要があるが,そのためにはバブル磁区の径を小さ くしなければならない.バブル直径は次式で示される 特性長さ (1)の8倍が最小と言われている.

(2)

 $l = \sigma_{\rm W} / 4 \pi {\rm Ms}^2$

σw:磁壁の界面エネルギー

Msに対する(1)と(2)の要請は全く逆であるので,最適 のMsを選ぶ必要があり,そのためには,適当な値の範 囲で任意にMsが変化できる化合物系が望ましい.

図-2²¹は非晶質Gd-FeおよびGd-Co系合金の飽 和磁化(FeまたはCoの磁気モーメントとGdのそれ が反平行に配列)の組成依存性を示したもので,いず れもある組成(補償組成)で磁化が消失する.そこで



図-2 Fe_{100-x}Gd_xおよびCo_{100-x}Gd_x系非晶質合金の 飽和磁化²⁾

はHκが極大値をとる。実際には温度特性の面からGd, Tb, Fe, Co等の組み合せからなる3元素あるいは4 元素の非晶質合金が対象となり、スパッタ法などのP VD法によって薄膜の作成が行われている。

一方, カー効果を利用する際, 光再生時のS/Nが 大きいことが重要である. 反射率をR, カー回転角を Θ_Kとして

 $S/N \propto \sqrt{R} \cdot \Theta_{K}$ (3) と表されるので Θ_{K} が大きいほど光磁気記録の再生に 有効である。アモルファスGd-(Fe, Co)合金では, Θ_{K} はGdとFe, Coの磁気モーメントの合成磁化に比 例するのではなくて,鉄族遷移金属が作る副格子磁化 M (Fe, Co)に強く依存すると報告されている^{3,4)}.

3.2 超軟磁性材料

遷移金属に、非晶質形成元素 (glass former) と呼 ばれる B, Si, Pなどを添加した非晶質合金はロール 法によって容易に帯状試料として作製されるが、この ような非晶質磁性体では粒界もなく、また原理的には 結晶磁気異方性も消失するために高い初透磁率が期待 できる。初透磁率 μ_i は M_s , K (磁気異方性定数) お よび λ_s (磁歪定数)の関数として次式で表される.

 $\mu_{i} \propto M_{s}^{2} / (\sigma K + b \lambda_{s} \sigma)$ (3) a, b: 定数

したがって, 遷移金属あるいはメタロイドを適宜に組 み合わせることによって μ_i を大きくすることが可能で ある。例えば、 λ_s について考えると、Fe基合金では正 の値であるが、Co基合金では負であるので、両者を適 当に組み合わせて実質的に λ_s を零にすることができる ((Fe₁-xCox)75Si 15 B10 : x=0.94で $\lambda_s = 0^{51}$).高速 急冷法では、メタロイド量が25at%以下でしか非晶質 状態を得ることができないが、スパッタ法などの気相 法によると非晶質領域が格段に広くなる。例えば $Fe_{100-x} Bx では18 \le x \le 80 で非晶質合金が得られ⁶⁾$. $x \simeq 33 近傍で磁気的性質ならびに結晶化温度の組成依$ 存性に異常が認められている⁷¹.

3.3 ガラスレーザ

ガラスレーザの最初の発振はSiO₂ - BaO-K₂O系 ガラスにNdを添加したもので行われたが⁸⁾,今日にお いてもNd添加ガラス (Ndイオンの⁴F_{3/2}→⁴I_{11/2} 遷 移による1.06 μ mの近赤外光の放出)が主流を占めて いる.ガラスレーザの利点は均質性を犠牲にしないで 活性中心の濃度(2~4%が適当,ちなみにルビー中 のCr³⁺は0.05%,YAG中のNd³⁺は0.5%)を増すこ とができるので高出力のレーザが期待され,熱核融合 の実験用レーザとして脚光を浴びている⁹⁾.

蛍光寿命は母ガラスの組成により

ケイ酸塩ガラス>リン酸塩ガラス>ゲルマン酸 塩ガラス>ホウ酸塩ガラス

の順序で変化する。アルカリイオンのケイ酸塩ガラス ではイオン半径の増加とともに蛍光寿命も増加するが、 リン酸塩ガラスではその傾向が逆になる。

3.4 耐アルカリ性ガラス繊維

金属アルコキシドの加水分解法では、前述のように 紡系できるという利点に加えて、アルカリイオンなど の修飾イオンなしに $Al_2O_3^{10}$, $Fe_2O_3^{11}$, TiO_2^{12} あ るいは ZrO_2^{13} を多量に含んだシリカガラスが得られ る. この中で ZrO_2 を20mol%以上含んだガラスは耐ア ルカリ性が著しく高く、セメント補強用ガラス繊維と して注目されている.

非晶質の状態変化あるいはイオン拡散の容 易さの利用

非晶質状態は準安定状態であるため、光や熱エネル ギーで容易に状態変化が生じる。ホトクロミックガラ スはその一例で、ハロゲン化銀として添加された Ag の析出と母ガラスへの再固溶を利用したものである。 ホトレジストも光の助けを借りた Agのカルコゲンガラ ス (Se100-x Gex, x=10~30) への固溶を基にするも ので、Agイオンのガラス中の拡散の容易さがいずれも 重要な意味を持っている。

4.1 メモリ材料

非晶質材料がメモリ素子として注目を集めるように なったのはOvshinskyによるカルコゲン系ガラスの研 究以来のことである¹⁴⁾.主な化合物はTe-As-Ge



(a)しきい値スイッチ作用(b)しきい値スイッチメモリ効果

図-3 カルコゲン系ガラスにみられるスイッチおよび メモリ現象

(Si) 系の蒸着またはスパッタ薄膜で、図-3に示すよ うな V−I 特性を示す.(a)では、ある電圧 Vth(しきい 値電圧)以上に電圧を上げると、電流が急激に流れ電 圧が下る.電圧を零にすればもとの状態に復帰する. 他方(b)では電流を零にしても低抵抗状態が保持されス イッチメモリ効果が得られる.この現象は次のように 説明される。電圧印加によって局所的に電流の流れる パスが形成され、狭い領域がジュール加熱によって溶 融されるが、電圧を零にすると冷却され、その部分が 結晶化した低抵抗のパスとして残る.結晶化したパス は強いパルス電流を加えて溶融後急冷することによっ てもとのアモルファス状態にもどる.この可逆的な結 晶ポアモルファスの変化を利用して、電気的に書き換 え可能なメモリ素子が開発されている.

結晶┵非晶質遷移(光結晶化効果)を示す物質に対 して、Se-As-Ge系では局所的な光照射と加熱のサ イクルによって二つの安定な非晶質状態間の可逆的な 遷移が生じるが、その遷移に伴う光学吸収端のシフト (光黒化効果)を利用した素子の研究も行われてい る¹⁵⁾.

As₄₀Se₅₀Ge₁₀;非晶質(I) (加熱・急冷) (加熱・急冷)

4.2 高イオン導電体

エネルギー問題と関係して高いイオン導電性を持つ 固代電解質材料の開発が強く望まれている。結晶状態 では α -AgIや β -アルミナが代表的な化合物として 良く知られているが、これらの化合物に共通する構造 的な特徴は、

(1) 拡散するイオンの数より多い,エネルギー的にほ

ぼ等しい格子位置を持ち,拡散イオンは統計構造を とる.

(2) 格子位置間に、ポテンシャルバリヤが低い拡散パ スが存在する。

と言うことである. これらの条件は、構造が乱れて隙 間が多く、拡散イオン濃度の選択が容易な非晶質状態 では一般に満たし易いと期待できる。事実LiNbO3な どにおいては非晶質化することによって数桁の伝導度 の増加が認められている¹⁶⁾ 図-4¹⁷⁾は代表的な高ィ オン伝導ガラスの導電率を表したものであるが、この 図からも分るように、高い導電率を示すのはほとん どAgIとMoやWの酸素酸塩あるいはリン酸塩を含む ガラスである。ここでAgと書かずにAgIとしたのに は大きな意味がある。AgI-Ag2MoO4系ガラス(ロー ル法で作製)では図-5に見られるように全Ag濃度は殆 んど同じであるにもかかわらず、導電率はAgIの量に 強く依存している¹⁸⁾。これは動き易いAgイオンと動 き難いAgイオンが存在し、前者がIイオンの濃度と比 例する事を示していると考えられる。最近 (AgI)x (Ag20・Ag20・n B2O3)1-x ガラスのEXAF解析に 依り、異なる局所構造を持つ2種類のAgの存在が確 認されている¹⁹⁾.

非晶質固体中のイオンの高い拡散を利用した例とし て非晶質 WO₃ (Na⁺, H⁺) のエレクトロクロミック現 象や前述の Ag-カルコゲンガラス系のホトレジストな どが上げられる.

5. 非晶質固体の結晶化

前述のように非晶質状態は熱的に非平衡な状態であ るので,加熱によって結晶化が容易に起きる。その場 合,非晶質の組成と熱処理温度を適宜組み合わせると, 準安定な結晶相を析出させたり,結晶粒の形状や結晶 面の優先配向の制御が可能となる。ここでは,磁性体 と高イオン導電体を対象にして,二三の例を紹介した い。



図-4 ガラス組成と導電率17)



Glass	Composition(mole %)		Ion concentration ($\times 10^{-2}$ mole/cm ³)			Packing
number	AgI	Ag2MoO4	Ag⁺	I-	MoO4 ²⁻	(%)
1	75	25	2.90	1.74	0.580	81.3
2	70	30	2.93	1.58	0.677	81.0
3	66.7	33.3	2.94	1.47	0.735	80.5
4	60	40	2.98	1.28	0.852	80.4
5	57	43	2.99	1.20	0.897	80.1

図-5 AgI-Ag2MoO4系ガラスの組成と導電率¹⁸⁾

5.1 強磁性ガラスセラミックス

常磁性イオンを多量に含むガラスから積極的に,Ba Fe₁₂O₁₉²⁰⁾, Fe₃O₄²¹⁾, MnFe₂O₄²²⁾等の強磁性微結 晶粒子を析出させた強磁性結晶化ガラスでは, 熱処理 条件を適当に設定することにより容易に粒子径を制御 できるという特徴を持っている. 図- 6^{20} は, Shirkらに よる異なる温度でBaFe₁₂O₁₉結晶を析出させたガラス



図-6 BaO-B₂O₃-Fe₂O₃系強磁性結晶化ガラスの結 晶化温度と抗磁力²⁰⁾

セラミックスの抗磁力の温度依存性を示したものである. 26.5 B_2O_3 - 40.5 BaO - 33 Fe_2O_2 (mol%)のガラスを 820 C - 18時間熱処理し単磁区 $BaFe_{12}O_{19}$ 結晶を析出 させて,室温で5350 Oeの抗磁力を示すものが得られて いる.また Sr $Fe_{12}O_{19}$ でも同じような手法で室温の Hc = 6000 Oe, σ = 65 emu/g の値を持つ六角板状 (0.4 μ m ϕ × 0.1 μ m)の粒子が合成されている²³⁾.



図-7 非晶質および結晶化GIGの磁化の温度変化²⁴⁾

5.2 Gd₃ Fe₅O₁₂ (GIG)の準安定期

図-7²⁴⁾ は、レーザーインパクト急冷装置で作成され た3Gd₂O₅・5Fe₂O₃の加熱過程における磁性の変化 で、結晶GIGの磁性と比較して示してある。非晶質 GIGは約1,000 K近傍で結晶化するが、その結晶相 は立方晶のペロブスカイト型格子(結晶GIGはガー ネット型構造を持つ)を取り、化学組成はGd₃Fe₅O₁₂ - δ (δ =1)のような酸素欠損を持つと言われている。 磁性も構造の差を反映し、結晶GIG(補償温度=280 K)とははっきり異なる。

5.3 λ-およびβ-アルミナ膜の合成と優先配向

固体電解質物質のイオン伝導度は高濃度の電解質溶 液のそれに比較してかなり低い値を示すので、その実 用化に当っては、導伝パスに関して優先配向させた膜 の作成が重要な問題となる。図-8²⁵⁾はrf-スパッタ法で 作成された非晶質Na2O-Al2O3系薄膜の加熱温度と 析出結晶との関係を示す。固体電解質として興味があ る Al₂O₃ 濃度が60~80%の組成範囲に着目すると、先 ず650℃近傍でλ 相の析出が生じる。 λ 相の X 線回折 図形はムライトのそれに近いが、その結晶構造は未定 である. λ相は 1,050 ~ 1,200 でβ(β") - アルミナに 変化するが、この変化は不可逆で、 $\beta \rightarrow \lambda$ の変化は常 圧の熱処理では生じない. λ相は準安定相と考えられ る. β -アルミナよりも広いNa組成域を持っており 興味ある化合物であるが、そのイオン伝導度は単結晶 のβ-アルミナに比較して4桁程度小さい (σ(300)= $10^{-4} \text{U} \text{cm}^{-1}$).

非晶質薄膜の結晶化で得られた λ-およびβ-アル ミナはいずれも優先配向し,基板面に対して,前者で



図-8 非晶質 Na₂O・XAl₂O₃の結晶生成図²⁵⁾

458

は(110)面,後者では(001)面が平行に配列している.しかし,優先配向の程度は膜厚の増加とともに減少する.

6. おわりに

前述のように非晶質状態においては,結晶状態と比 べてはるかに広い化学組成の選択が行える.したがっ て,非晶質固体の作成技術の進歩につれて多種多様の 非晶質物質の合成が行われ,光一電気一磁気一化学変 化間の協力現象に関した多くの興味ある研究が,その 応用と連けいして活発に展開されつつある.またそれ らと関係して,非晶質相の形成過程や非晶質相の結晶 化の機構の解明と制御に関する研究が一層重要性を増 してくるであろう.そのような点も含めて,今後新ら しい非晶質材料の開発に対して,我々化学屋に課せら れる役目は大きいように思われる.

文 献

- 1) H. S. Chen, Sci; Rep. RITU 27 A, 97 (1979)
- Y. Mimura, N. Inamura, T.Kobayashi; J. Appl., Phys.,
 47, 368 (1976)
- B. E. Argyle, R. J. Gambino, K. Y. Ahn, AIPconf. Proc. 24, 564 (1974)
- 4) 西尾康次;博士論文(阪大基礎工)p.39~40 (1984)
- 5) 藤森啓安, 菊地紀雄, 小尾俶久, 增本健; 金属学会誌, 41,112 (1977)
- 6) C. L. Chien, K. M. Unruh; Phys. Rev., B25, 5970 (1982)
- F. Kanamaru, S. Miyazaki, M. Shimada, M.Koizumi,
 K. Oda, Y. Mimura; J.Solid State Chem., 49, 1 (1983)

- 8) E. Snitzer; Phys. Rev. Lett., 7, 444 (1961)
- 9) J. Soures, S. Kumpan; J. Hoose, Appl. Op tics, 13, 2081(1973)
- S. Sakka, K. Kamiya; Proc. Japan-U. S. joint seminar on Basic Science and Ceramics p. 85 (1975)
- T. Yoshio, C. Kawaguchi, F.Kanamaru, T.Takahashi;
 J.Non-crystalline Solids 43 129 (1981)
- 12) K. Kamiya, S. Sakka; Ibid 52, 357 (1982)
- 13) 野上正行,守屋喜郎; 窯業協会誌 85,448 (1977)
- 14) S. R. Ovshinsky; Phys. Rev. Lett., 21, 1450 (1968)
- T. Igo, Y. Toyoshima; J.Non-crystalline Solids, 11, 304 (1973)
- 16) A. M. Glass, K. Nassan, T.J.Negran; J.Appl. Phys., 49, 4808 (1978)
- J. L. Souquet, Ann; Rev. Mater. Sci. Vol. 11, 211 (1981) Palo Alto Ed. R. A. Huggins.
- 18) T. Minami, M. Tanaka; J. Solid State Chem., 32, 51 (1980)
- G. Dalba, A.Fontana, P.Fornashini, G. Mariotto, M. R. Masullo, F.Rocca; Solid State Ionics, 9, 10, 597 (1983)
- 20) B. T. Shirk, W. R.Buessem; J. Am. Ceram. Soc., 53, 192 (1970)
- 21) M. O'horo, R. Steinetz; Mat. Res.Bull., 3, 117 (1968)
- 22) J. Sestak, K. Zaveta, V. Roskovec, F. Zounova; J. Am. Ceram. Soc, 55, 537 (1972)
- 23) 金丸文一,小田喜一,吉尾哲夫,島田昌彦,高橋克明; 粉体および粉末冶金,28,70 (1981)
- 24) S. Yajima, K. Okamura, T. Shishido; Chem. Lett., 1531 (1974)
- 25) K. Nobugai, F. Kanamaru; Proc. 10th International Symposium on Reactivity of Solids (1984)

