解説

X線回折と熱分析による Ba₁₋,Sr,Zr0₃の状態図の作成と 新たなプロトン伝導体の探索

杉本 隆之[®],橋本 拓也^b [®]日本大学大学院 総合基礎科学研究科 ^b日本大学文理学部 物理生命システム科学科

(受取日:2012年2月24日,受理日:2012年3月23日)

Preparation of Phase Diagram of Ba_{1-x}Sr_xZrO₃ by X-ray Diffraction and Thermal Analyses for Exploration of New Proton Conductor

Takayuki Sugimoto^a and Takuya Hashimoto^b ^a Graduate School of Integrated Basic Sciences, Nihon University ^b College of Humanities and Sciences, Nihon University

(Received Feb. 24, 2012; Accepted Mar. 23, 2012)

In order to develop new proton conductor, phase diagram of $Ba_{1-x}Sr_xZrO_3$ with high reliability has been established by combination of results of X-ray diffraction measurements at various temperatures and thermal analyses. The variation of crystal structures revealed by X-ray diffraction measurements at various temperatures agreed with phase boundary observed by DSC and dilatometry. The two phase coexistence region according to the first order phase transition was clarified from the variation of X-ray diffraction peak intensity of tetragonal and body-centered orthorhombic phases. Among $Ba_{1-x}Sr_xZrO_3$, the highest conductivity was observed in $Ba_{0.6}Sr_{0.4}ZrO_3$, indicating that $Ba_{0.6}Sr_{0.4}ZrO_3$ was promising as mother phase of proton conducting oxide. $Ba_{0.6}Sr_{0.4}Zr_{0.9}Y_{0.1}O_{3-\delta}$ showed higher proton conductivity than so far reported $BaZr_{1-x}Y_xO_{3-\delta}$ prepared with the same solution mixing method.

Keywords: proton conductor, X-ray diffraction, phase transition, thermal analysis, phase diagram





杉本 隆之 Takayuki Sugimoto E-mail: sugimoto@phys.chs.nihon-u.ac.jp

橋本 拓也 Takuya Hashimoto E-mail: takuya@chs.nihon-u.ac.jp

1. はじめに

燃料電池は燃焼プロセスを経ず,水素と酸素から直接発 電するクリーンエネルギー源である。この内,固体酸化物 型燃料電池は作動温度が高いため発電効率が高く,排熱の 利用が可能であり,燃料の炭化水素を燃料電池内部で水素 に改質でき改質装置フリーで燃料からの直接発電が可能と のメリットがある。しかし現在のところ,作動温度が800℃ ~1000℃と高温に過ぎるため,他の構成材料との反応や長 期安定性の懸念,迅速起動が難しいなど問題点が多い。燃 料-例えばメタン-の改質には 600℃で十分であるため, 500℃~600℃で作動する燃料電池が開発できれば上記の問 題点が解決し,燃料電池の普及が加速することが期待でき る。

固体酸化物型燃料電池の作動温度は固体電解質の作動温 度でほぼ決まるため、現在主として電解質に使用されてい る酸化物イオン伝導体の代わりに、軽く低温でも移動しや すいプロトンをキャリアとする伝導体-プロトン伝導体-を使用することが検討されている。プロトン伝導体の内、 500℃~600℃の使用が可能なものは酸化物に限定され、一例 としてペロブスカイト構造をとる BaCeO₃、SrCeO₃のCe サ イトや BaZrO₃、SrZrO₃のZr サイトに3価の希土類イオンを 部分置換した物質が知られている。しかしながら BaCeO₃ は改質反応で発生する CO₂と化学反応し、分解し易いとい う問題がある。¹⁾ BaZrO₃は BaCeO₃に比べると CO₂に対す る耐性が高いため、²⁾ 我々は BaZrO₃、SrZrO₃に注目した。

BaZrO₃はCO₂への耐性以外のメリットとして、室温から 1200°Cまで構造相転移が存在しないことがあげられる。し かしながらプロトン伝導率がSrZrO₃より低く、^{3,4)}平均熱 膨張率が7.13×10⁶K⁻¹⁵⁾と電極材料として使用されている 物質の熱膨張率との差が大きい。また高密度焼結体の合成 が難しい。SrZrO₃はプロトン伝導率がBaZrO₃より高く、^{3,4)} 室温から1000Kの平均熱膨張率は9.67×10⁶K⁻¹⁵⁾と電極材 料の熱膨張率と近い値を示し高密度焼結体の合成も容易で あるが、室温から1200°Cで3種類の構造相転移があり⁶⁾燃 料電池の機械的破壊の原因となる事が懸念される。そこで 我々はBaZrO₃のBaサイトにSrを部分置換した Ba_{1-x}Sr_xZrO₃が、両者の長所を持つ事を期待,Ba_{1-x}Sr_xZrO₃を 実際に作製し、結晶構造や構造相転移の評価を行い状態図 の作成を試みた。

 $Ba_{1x}Sr_xZrO_3$ の状態図については B. J. Kennedy らによる 報告がある。⁷⁾ この状態図は放射光 X 線回折測定の結果 から結晶構造の変化を判定して作成したものである。Sr の 量の増加によって対称性は低下し, $Ba_{1x}Sr_xZrO_3$ の立方晶相 の領域が狭くなっていくことを報告している。しかしこの 状態図は測定点が少ないため、相転移温度の正確性に疑問 がある。また体心斜方晶から正方晶への1次相転移に関し ては2相共存領域が存在する可能性があるが、測定点が少 ないため本領域の存在については報告されていない。我々 は詳細な X 線回折を実施するとともに熱分析を併用し、正 確な状態図の作成を試みた。^{8,9)}

またプロトン伝導率を向上させるために Zr サイトに 3+ の希土類イオンを部分置換し,酸素欠損を導入した BaZr_{1,x}M_xO_{3- δ}, SrZr_{1,x}M_xO_{3- $\delta} (M=希土類)が検討されている。$ Ba_{1,x}Sr_xZrO₃はBaZrO₃やSrZrO₃よりプロトン伝導体の母材料として優れている可能性があるが,本物質および希土類イオンを置換した材料のプロトン伝導については報告がない。そこでBa_{1,x}Sr_xZrO₃の電気伝導を評価し,本研究で得られた状態図も考慮しながら母体材料の組成最適化を行った。また最適化した組成を持つ試料について,Zr サイトに希土類を部分置</sub> 換した試料を合成して伝導特性を評価,より優れたプロトン 伝導体の開発を試みた。¹⁰⁾

2. 実験方法

試料作製は溶液合成法の一つ、ペチーニ法によって行った。ペチーニ法では原料物質を化学量論比で秤量し、BaCO3 をクエン酸、SrCO3を希硝酸、ZrOCl₂・8H₂Oを純水、Y₂O3を 硝酸と過酸化水素水の混合液で溶かし、溶液を混合する。 混合溶液にクエン酸、エチレングリコールを加えて加熱し、 得られた前駆体を800°C、室温中10時間で仮焼きを行った。 得られた粉末をペレット成型した後、1300°C で10時間、さ らにBa_{1-x}Sr_xZrO3では1500°C, Ba_{1-x}Sr_xZr_{1-y}Y_yO_{3-d}では1600°C で空気中10時間の焼成を行った。

試料が単相であるかの確認および結晶構造評価にはX線 回折測定 (RINT-2500VHF (Rigaku Co., Ltd.)), 試料の相転 移挙動及び熱膨張を DSC(DSC8270 (Rigaku Co., Ltd.))及び 熱膨張測定 (TMA8310 (Rigaku Co., Ltd)), 試料の形態評価 のため SEM 測定 (JCM-5700 (JEOL Co., Ltd.)), 伝導率を評 価するために直流4端子法による電気伝導測定を高温・水 蒸気分圧を制御したガス下で行った。

3. 単相 Ba₁₋,Sr,Zr03</sub>焼結体の合成と室温結晶構造

ペチーニ法で作製した Ba_{1-x}Sr_xZrO₃の室温 X 線回折パ ターンを **Fig. 1** に示す。



Fig.1 X-ray diffraction patterns of $Ba_{1-x}Sr_xZrO_3$ at room temperature. All peaks can be indexed as $Pm\overline{3}m$ (x = 0.0, 0.1), I4/mcm (x = 0.2-0.4), Ibmm (x = 0.5) and Pbnm (x = 0.6-1.0).

x = 0.0, 0.1 は立方晶, x = 0.2~0.4 は正方晶, x = 0.5 は体心斜 方晶, x = 0.6~1.0 は単純斜方晶で全てのピークに指数付け をすることができ,単相試料である事を確認した。Sr 置換 量の増加で結晶構造は立方晶(*Pm***3***m*),正方晶(*I*4/*mcm*),体 心斜方晶(*lbmm*),単純斜方晶(*Pbnm*)と対称性が低下する傾向を示した。この結晶構造の同定は **Fig.2** の 2θ = 31°~37.5° と 70.5°~73.5°の X 線回折ピークを用いて実施した。

 $2\theta = 31^{\circ} - 37.5^{\circ}$ では $x = 0.0 \ge 0.1$ では観測されなかった 正方晶の 211 ピークがx = 0.2で観測され, $2\theta = 70.5^{\circ} - 73.5^{\circ}$ で現れるピーク形状も $x = 0.1 \ge 0.2$ で異なっていることよ り $x = 0.1 \ge 0.2$ の間に立方晶から正方晶への相境界が存 在することが示された。 $2\theta = 70.5^{\circ} - 73.5^{\circ}$ では $x = 0.4 \ge 0.5$ でもピークの形状が異なることが観測され, この間に正方 晶から体心斜方晶への相境界があることが判った。x = 0.6以上では $2\theta = 31^{\circ} - 37.5^{\circ}$ にh + k + l =奇数のピークが出現し た。これは体心格子から単純格子への相転移が $x = 0.5 \ge$ 0.6 の間に存在していることを示している。これらの結果 は B. J. Kennedy らの結果 ⁷ と一致した。



Fig.2 X-ray diffraction peaks of $Ba_{1,x}Sr_xZrO_3$ at room temperature in 2θ ranges of $31^{\circ} \sim 37.5^{\circ}$ and $70.5^{\circ} \sim 73.5^{\circ}$.



Fig.3 Relationship between lattice parameters and Sr content. \bigtriangledown : Cubic, \diamondsuit : Tetragonal, \triangle : Body-centered orthorhombic and \bigcirc : Primitive orthorhombic. $\sqrt{2}a$ of cubic phase was depicted in *a*-axis and *b*-axis, whereas 2a was plotted in *c*-axis.

観測されたピークのブラッグ角より格子定数を算出した 結果を **Fig.3** に示す。立方晶では $\sqrt{2}a$ を, a, b 軸, 2aを c 軸に 記した。これは斜方晶, 正方晶, 立方晶への変化を同一軸上 で描くためである。x = 0.0~0.4 および x = 0.5~1.0 で Vegard 則に従う直線的な変化が観測され, Ba と Sr が理想溶液的 に均一に置換していることが示唆された。x = 0.4 と 0.5 の 間で a, b, c 軸の変化に不連続が観測され, これは正方晶か ら体心斜方晶への構造変化が一次相転移であることに対応 する。立方晶から正方晶,体心斜方晶から単純斜方晶への 相転移では格子定数変化に不連続は観測されなかったこと より,これらの相転移の次数は二次であることが示唆され た。

各々の試料の焼結特性の評価のため、得られた試料の質量と体積を測定し密度を計算した。これを格子定数と式量から算出した理想密度で割って焼結密度を算出した。焼結密度の組成依存性を Fig.4 に示す。Ba 組成が多い試料 (x = 0.0 - 0.2)の焼結密度は 80%以下と電解質としては不足である。しかしながら Sr を 30%固溶させるだけで焼結特性が向上し、x = 0.3 - 1.0の焼結密度の平均は 91%となった。SEM 測定の結果から Sr を部分置換する事によって空孔が減少すること、および x = 0.4 以上で焼結体を構成する粒子 にfacet が確認でき、Sr 置換によって結晶成長に伴う粒成長が促進され、高密度な試料が得られた事がわかった。今後のプロセスの工夫により固体酸化物型燃料電池の電解質として十分な密度を持つ試料が得られることが期待できる。



Fig.4 Relationship between sintering density and Sr content of Ba_1 , Sr, ZrO₃.

4. Ba_{1-x}Sr_xZrO₃の相転移・熱膨張挙動の評価

Ba_{1-x}Sr_xZrO₃の相転移挙動を評価するために DSC 測定を 行った。x = 1.0~0.7 の DSC カーブを Fig.5 に示す。SrZrO₃ では 768 °C, 841 °C, 1011 °C に構造相転移に伴う DSC シグ ナルが観測された。昇温ばかりでなく降温での測定も実施 したところ⁶⁾, 841 °C のシグナルのみにヒステリシスが観 測され, 768 °C と 1101 °C のシグナルは二次相転移, 841 °C の シグナルは一次相転移に対応することが判った。

いずれの相転移も Sr 置換に伴い,低温側にシフトすること,一次相転移におけるエンタルピー変化, ΔH ,二次相転移での比熱の飛び, ΔC_p ,の減少によりシグナルが小さくなることが観測された。DSC ではx = 0.7の低温側の二次相転移およびx = 0.6以下の試料の相転移に伴うシグナルを観測することはできなかった。これは Sr 置換量の増大に伴い ΔH および ΔC_p が小さくなるため,x = 0.6以下では相転移挙動を観測することができなかったものと考えられる。そこでx = 0.7以下の試料については,熱膨張測定による相転移挙動の評価を試みた。

Fig. 6にx = 0.0~0.5, **Fig.**7 にx = 0.6, 0.7, **Fig.8** にx = 0.8~1.0 の線熱膨張挙動および熱膨張係数を示す。**BaZrO**₃ は-120 °C~500 °C まで相転移が観測されなかった。x = 0.1~0.3 では 熱膨張挙動に傾きの変化,熱膨張係数にベースラインシフ トが矢印の温度で観測され、二次相転移の存在が示された。 x = 0.4~0.6 では熱膨張係数の温度依存性に、二次相転移に よるベースラインシフト以外に一次相転移によるピークが 非常に微小ではあるが観測された。これらの相転移が観測 される温度はSr 置換量の増大に伴って高温側にシフトした。

Fig.7のx = 0.7の熱膨張係数の温度依存性では 700°C 付近に二次相転移、450°C 付近に一次相転移が観測された。これは **Fig.5**の DSC の結果と対応している。また 230°C 付近にも DSC では観測できなかった二次相転移がベースラインシフトとして観測された。**Fig.8**に示す $x = 0.8 \sim 1.0$ の熱膨張係数の温度依存性では、2 種類の二次相転移および一次相転移が観測され、相転移温度は **Fig.5**の DSC 測定の結果に一致した。得られた相転移温度を用いて状態図を作成することが可能であるが、これは温度可変 X 線回折測定の結果とともに後章で詳述する。



Fig.5 DSC curves of $Ba_{1-x}Sr_xZrO_3$ ($x = 0.7 \sim 1.0$) between 350°C and 1200°C. (S) represents the jump of specific heat due to the second order phase transition. (F) represents endothermic peak according to the first order phase transition.



Fig.6 Thermal expansion behavior (left side) and thermal expansion coefficient (right side) of $Ba_{1-x}Sr_xZrO_3$ ($x = 0.0 \sim 0.5$) (\downarrow (S): Second order phase transition temperature \downarrow (F): First order phase transition temperature).



Fig.7 Thermal expansion behavior (left side) and thermal expansion coefficient (right side) of $Ba_{1-x}Sr_xZrO_3$ (x = 0.6, 0.7) (\downarrow (S) : Second order phase transition temperature \downarrow (F) : First order phase transition temperature)



Fig.8 Thermal expansion behavior (left side) and thermal expansion coefficient (right side) of $Ba_{1-x}Sr_xZrO_3$ ($x = 0.8 \sim 1.0$) (\downarrow (S) : Second order phase transition temperature \downarrow (F) : First order phase transition temperature)

5. Ba_{1-x}Sr_xZrO₃の結晶構造の温度依存性

Ba_{1-x}Sr_xZrO₃の結晶構造の温度依存性を評価し,熱分析で 得られた相転移挙動と対応させるため高温(室温から1200 °C)および低温(-150°Cから100°C)X線回折測定を行っ た。Fig.9にBa_{0.6}Sr_{0.4}ZrO₃の高温X線回折測定の結果を示す。



Fig.9 Temperature dependence of X-ray diffraction patterns of $Ba_{0.6}Sr_{0.4}ZrO_3$ between 30 °C and 1200 °C. All peaks can be indexed as *I4/mcm* for 30 °C~300 °C and *Pm* $\bar{3}m$ for 400 °C~1200 °C.

全てのピークに指数付けをする事ができ,30 ℃から300 ℃ は正方晶,400 ℃から1200 ℃は立方晶である事を確認した。 晶系の判断は **Fig.2** に示した Ba_{1-x}Sr_xZrO₃の室温 X 線回折 ピークの解析と同様に行った。

Fig.10に Ba_{0.6}Sr_{0.4}ZrO₃の低温 X 線回折測定の結果を示す。 -150 °C から-50 °C までは体心斜方晶, 30 °C から 100 °C を 正方晶で指数付けする事ができた。0 °C のパターンに関 してはピークの形状などから体心斜方晶と正方晶の混相 になっている事が確認できた。以上より Ba_{0.6}Sr_{0.4}ZrO₃ は -50 °C~30 °C で体心斜方晶から正方晶への一次相転移, 300 °C~400 °C で正方晶から立方晶への二次相転移があること が判明し, **Fig.6**に示す熱膨張測定の結果と一致した。

他の組成についても高温および低温X線回折を実施した ところ,熱分析の結果と良好な対応を示した。詳細は原著 論文に譲る。⁸⁾



Fig.10 Temperature dependence of X-ray diffraction patterns of $Ba_{0.6}Sr_{0.4}ZrO_3$ between -150 °C and 100 °C. The arrow represents unknown peak. Patterns at -150 °C ~ -50 °C, 0 °C and 30 °C ~ 100 °C can be indexed as body centered orthorhombic, mixed phase (body centered orthorhombic and tetragonal) and tetragonal, respectively.

6. Ba1-,Sr,Zr03の2相共存領域

X線回折よりBa_{1-x}Sr_xZrO₃には低温側から単純斜方晶,体 心斜方晶,正方晶,立方晶の4相が存在することが判明し た。また熱分析の結果からSr置換量の増大に伴い相転移温 度が上昇すること,単純斜方晶から体心斜方晶および正方 晶から立方晶は二次相転移,体心斜方晶から正方晶へは一 次相転移であることが判った。一次相転移であれば相転移 速度が遅ければヒステリシスおよび2相共存領域が観測さ れるはずである。この確認のため,測定温度間隔を十分小 さくした温度可変X線回折測定を実施した。

Fig.11 に 2 *θ* = 72°付近における SrZrO₃ の高温 X 線回折 ピークを示す。一次相転移温度付近(800°C~900°C)を温 度間隔 10°C, 昇温および降温の両過程で測定した。昇温過 程では X 線回折ピークより 800°C~850°C は体心斜方晶, 860°C~870°C は体心斜方晶と正方晶の混相, 880°C~900°C は正方晶であることが確認できた。降温過程では 900°C~ 870°C は正方晶, 860°C~840°C は正方晶と体心斜方晶の混 相, 830°C~810°C は体心斜方晶であることが確認され, 昇 温過程, 降温過程で混相の温度領域が異なるヒステリシス が観測され,本相転移が 1 次相転移であることが確認され た。

Ba_{1-x}Sr_xZrO₃ (x = 0.6~1.0) の2相共存領域の検出のため には、測定温度間隔を4°Cとする温度可変X線回折測定を 実施した。Fig.12に2θ=72°付近のSrZrO₃のピーク強度の 変化を示す。温度の上昇に伴い、体心斜方晶の240,332ピー クの強度が低下,正方晶の116,332,420ピークの強度が増



Fig.11 Temperature dependence X-ray diffraction peaks of SrZrO₃ during heating and cooling procedure.



Fig.12 Variation of X-ray diffraction peaks of SrZrO₃. 116, 332 and 420 peaks can be indexed as tetragonal. 240 and 332 peaks can be assigned as body-centered orthorhombic.



Fig.13 Temperature dependence of peak intensity of *Ibmm* and *I*4/*mcm* phases of SrZrO₃.

大した。体心斜方晶の240,332ピークと正方晶の116ピークの重なりは小さいため、両者の強度比が体心斜方晶と正方晶の量の比率に対応しているとみなすことができる。

Fig.13 に正方晶の 116 ピーク強度と体心斜方晶の 240, 332 ピーク強度の合計の温度依存性を示す。正方晶は862 ℃ から検出され 880 ℃ でピーク強度は一定となる。また,体 心斜方晶のピークの強度は862 ℃ から低下,880 ℃ で観測 されなくなった。862 ℃~880 ℃ では両者の共存が観測され, 本温度領域が SrZrO₃の体心斜方晶と正方晶の2相共存領域 であると判った。

観測された2相共存温度はDSCで観測された1次相転移 温度 (Fig.5),841 °C と比較して20 °C ほど高温にシフトし ているが、これはDSC 測定での試料量よりX線回折測定 での試料量が大きく、一次相転移完了までに必要な時間が 長かったためと考えられる。

Ba_{1-x}Sr_xZrO₃(x = 0.5~0.9) についても同様の測定を行った ところ,いずれの試料でも2相共存領域が観測され,その 温度は Sr 置換量増大に伴い低温にシフト,DSC や熱膨張 測定の結果と合致した。詳細は原著論文を参照されたい⁹。

7. Ba_{1-x}Sr_xZr0₃の状態図

熱分析による相転移挙動の評価,温度可変 X 線回折測定 による結晶構造の温度依存性,さらに一次相転移の 2 相共 存領域の評価によって得られた情報から作成した状態図を Fig.14 に示す。熱分析によって得られた相境界と X 線回折 測定から得られた結晶構造の温度変化が一致している事が 確認でき、本状態図は信頼性が高いことがわかる。これま で報告されている状態図^のと結晶構造や相転移温度が異な る点が多数あるが、これは既報では状態図の作成にあたり 放射光 X 線回折測定のみを用い、しかも測定点が少なかっ たためと考えられる。

また本研究で得られた状態図では、相転移温度は組成に 対してほぼ直線的に変化しており、これは理想溶体あるい は正則溶体的に Ba と Sr が均一固溶していることを示して いると考えられる。



Fig.14 Phase diagram of Ba_{1-x}Sr_xZrO₃ proposed in this study. Each symbol depicted as following represents crystal structure analyzed by high temperature X-ray diffraction; \bigcirc : *Pbnm*, \triangle : *Ibmm*, \diamondsuit : *I4/mcm*, ∇ : *Pm* $\overline{3}m$, \Box : the mixture of *I4/mcm* and *Pm* $\overline{3}m$ \odot : the mixture of *Ibnm* and *I4/mcm*. Solid lines and dotted ones represent phase boundary measured by thermal analyses and those proposed from the result of X-ray diffraction measurements, respectively.

8. Ba_{1-x}Sr_xZr0₃の全伝導率

Ba_{1-x}Sr_xZrO₃ が固体酸化物型燃料電池の固体電解質とし て応用できる母体材料であるかを確認するために,全伝導 率を測定した。Fig.15 に Ba_{1-x}Sr_xZrO₃の dry air 中での伝導 率を示す。

BaZrO3 は最も低い伝導率を示した。Sr の置換により伝導率は高くなり,x=0.4 で最高の伝導率を示した。この伝導率の向上は Fig.4 に示す通り,x=0.3 以上で焼結密度が向上する結果と対応している。また,x=0.4 以上置換すると全伝導率は徐々に低下する傾向を示した。この原因としては Sr を置換した事による結晶構造の対称性の低下が考えられる。



Fig.15 Total conductivity of Ba_{1-x}Sr_xZrO₃ in dry air.

9. Ba_{0.6}Sr_{0.4}Zr_{1-v}Y_vO_{3-ð}のプロトン伝導率の評価

 $Ba_{0.6}Sr_{0.4}ZrO_3$ は Fig.14 に示すように室温~600 °C で正方 晶から立方晶への二次相転移しかなく,昇温時に機械的な 破壊の原因となり得る不連続な体積変化がない。また中低 温作動型燃料電池の運転温度と考えられる 500 °C~600 °C では立方晶が保持されている。さらに焼結密度は 92%と固 体電解質としては十分な強度を保っている。従って $Ba_{0.6}Sr_{0.4}ZrO_3$ が固体電解質の母相として最も有望であると 判断できる。

以上より、 $Ba_{0.6}Sr_{0.4}ZrO_3$ を母体材料としてZr サイトにY を部分置換した $Ba_{0.6}Sr_{0.4}Zr_{1.9}Y_yO_{3.\delta}$ を作製し、本物質が電解 質材料に適しているかを評価した。X線回折測定の結果か ら室温ではy = 0.125まで正方晶の単相試料であり、Yが固 溶している事が確認された。またYを置換しても焼結特性 や多結晶体としての組織には影響がないことが密度測定お よび走査型二次電子顕微鏡観察の結果から明らかになった。 さらに熱膨張測定の結果から、 $Ba_{0.6}Sr_{0.4}ZrO_3$ に存在した二 次相転移の温度はYの置換量の増加によってわずかに上昇 するものの、中低温作動燃料電池として運転温度と想定さ れる 500 °C~600 °C には相転移は存在しないことが判った。

本研究で高いプロトン伝導率を示した $Ba_{06}Sr_{04}Zr_{09}Y_{0.1}O_{3\cdot\delta}$ の加湿窒素中の伝導率を、これまで報告されているプロトン伝導体 $BaZr_{1\cdot x}Y_xO_{3\cdot\delta}$ や $SrZr_{1\cdot x}Y_xO_{3\cdot\delta}$ のプロトン伝導率と比較した結果を Fig.16に示す。(a)~(c) など $Ba_{0.6}Sr_{0.4}Zr_{0.9}Y_{0.1}O_{3\cdot\delta}$ のプロトン伝導率よりも高い伝導率を示す試料もあるが、これらは、焼成温度が 1800 °C と $Ba_{0.6}Sr_{0.4}Zr_{0.9}Y_{0.1}O_{3\cdot\delta}$ の焼成温度よりも高く¹²⁾ Baの揮発の可能性があったり、焼成時にサンプルを $BaCO_3$ と $BaZr_{0.8}Y_{0.2}O_{3\cdot\delta}$ の粉末中で焼成する¹¹⁾ など特殊な条件で合成したりしたものであり、合成された試料が単相か否か疑問がある。(d)の $BaZr_{0.8}Y_{0.2}O_{3\cdot\delta}$

は我々と同様のペチーニ法で合成されている。¹³⁾ (d)と比較すると、本研究で提案された $Ba_{0.6}Sr_{0.4}Zr_{0.9}Y_{0.1}O_{3.8}$ はより高い伝導率を示しており、新たな高機能固体電解質としての可能性が期待できる。



 $\begin{array}{l} \textbf{Fig.16} \mbox{ Conductivity of } Ba_{0.6}Sr_{0.4}Zr_{0.9}Y_{0.1}O_{3-\delta} \mbox{ measured in this study and the reported ones of } BaZr_{1-y}Y_{y}O_{3-\delta} \mbox{ and } SrZr_{1-y}Y_{y}O_{3-\delta} \mbox{ in wet } N_2 \mbox{ in this study, (a) } BaZr_{0.8}Y_{0.2}O_{3-\delta} \mbox{ in wet } N_2 \mbox{ ^{11}, (b) } BaZr_{0.85}Y_{0.15}O_{3-\delta} \mbox{ in wet } Air \mbox{ ^{12}, (c) } BaZr_{0.9}Y_{0.2}O_{3-\delta} \mbox{ in wet } Air \mbox{ ^{12}, (c) } BaZr_{0.9}Y_{0.2}O_{3-\delta} \mbox{ in wet } Air \mbox{ ^{12}, (d) } BaZr_{0.8}Y_{0.2}O_{3-\delta} \mbox{ in wet } 10\%H_2\mbox{ -} Ar \mbox{ ^{13}, (e) } BaZr_{0.9}Y_{0.07}O_{3-\delta} \mbox{ in wet } N_2 \mbox{ ^{14}, (f) } BaZr_{0.9}Y_{0.07}O_{3-\delta} \mbox{ in wet } S''_{0.4}P_2 \mbox{ ^{15}, (h) } BaZr_{0.8}Y_{0.2}O_{3-\delta} \mbox{ in wet } 4\%H_2 \mbox{ ^{16}, and (i) } SrZr_{0.9}Y_{0.1}O_{3-\delta} \mbox{ in wet } 4\%H_2\mbox{ -} Ar \mbox{ ^{17}. } \end{array}$

10. 総 括

プロトン伝導体としての母相として BaZrO₃と SrZrO₃の 両方のメリットを持つ事が期待される Ba_{1-x}Sr_xZrO₃ をペ チーニ法によって合成し,X線回折測定及び熱分析を用い て信頼性の高い状態図を作成する事に成功した。 Ba_{0.6}Sr_{0.4}ZrO₃は室温から600 °Cまでの間に二次相転移が一 つあるのみであり,焼結特性も良好であるため,プロトン 伝導体としての母相として最も適している事が示された。

本物質のZrサイトにYを置換した Ba₀₆Sr_{0.4}Zr_{1-y}Y_yO_{3.6}は y=0.125 まで正方晶単相であり、焼結特性も高く、正方晶 から立方晶への相転移温度が若干上昇するのみであり、中 温作動用燃料電池として想定されている 500 °C~600 °C で は相転移が確認されなかった。Ba_{0.6}Sr_{0.4}Zr_{0.9}Y_{0.1}O_{3.6}の伝導 率は同じペチーニ法で作製された BaZr_{1-x}Y_xO_{3.6}よりも高く、 本物質がプロトン伝導体として有望であることが示された。

謝 辞

DSC 測定条件の最適化にご協力いただいた日本大学文 理学部・長谷川真也,清水美沙氏,伝導率測定にあたり議 論を戴いた日本大学自然科学研究所・丹羽栄貴博士に感謝 する。本研究の一部は日本大学 N.研究プロジェクト「ナノ 物質を基盤とする光・量子技術の極限追求」の補助を受け て実施した。

- H. Matsumoto, Y. Kawasaki, N. Ito, M. Enoki, and T. Ishihara, *Electrochem. Solid-State Lett.* 10, B77-B80 (2007).
- E. Fabbri, A. D' Epifanio, E. Di Bartolomeo, S. Licoccia, and E. Traversa, *Solid State Ionics* 179, 558-564 (2008).
- H. Iwahara, T. Yajima, T. Hibino, K. Ozaki, and H. Suzuki, Solid State Ionics 61, 65-69 (1993).
- T. Yajima, H. Suzuki, T. Yogo, and H. Iwahara, *Solid State Ionics* **51**, 101-107 (1992).
- S. Yamanaka, K. Kurosaki, T. Maekawa, T. Matsuda, S. Kobayashi, and M. Uno, J. Nucl. Mater. 344, 61-66 (2005).
- S. Hasegawa, T. Sugimoto, and T. Hashimoto, *Solid State Ionics* 181, 1091-1097 (2010).
- B. J. Kennedy, C. J. Howard, G. J. Thorogood, and J. R. Hester, *J. Solid State Chem.* 161, 106-112 (2001).
- T. Sugimoto, S. Hasegawa, and T. Hashimoto, *Thermochimica Acta* 530, 58-63 (2012).
- T. Sugimoto and T. Hashimoto, *IOP Conf. Series: Materials Science and Engineering* 18, 022077-1-4 (2011).
- T. Sugimoto and T. Hashimoto, *Solid State Ionics* 206, 91-96 (2012).
- 11) P. Babilo, T. Uda, and S. M. Haile, J. Mater. Res. 22, 1322-1330 (2007).
- 12) F. Iguchi, N. Sata, T. Tsurui, and H. Yugami, *Solid State Ionics* 178, 691-695 (2007).
- E. Fabbri, D. Pergolesi, S. Licoccia, and E. Traversa, *Solid State Ionics* 181, 1043-1051 (2010).
- 14) W. Wang and A. V. Virkar, J. Power Sources 142, 1-9 (2005).
- 15) S. Tao and J. T. S. Irvine, *J. Solid State Chem.* **180**, 3493-3503 (2007).
- 16) T. Schneller and T. Schober, *Solid State Ionics* **164**, 131-136 (2003).
- 17) T. Schober, Solid State Ionics 145, 319-324 (2001).