科学研究費助成事業

研究成果報告書



平成 26 年 6月 25 日現在

機関番号: 82645			
研究種目:基盤研究(C)			
研究期間: 2011 ~ 2013			
課題番号: 2 3 5 6 0 8 1 4			
研究課題名(和文)超高屈折率酸化物ガラスにおける構造モデルフリー屈折率計算法の提案			
研究課題名(英文)Refractive index calculation of high refractive index oxide glasses			
研究代表者			
荒井 康智 (Aarai, Yasutomo)			
独立行政法人宇宙航空研究開発機構・宇宙科学研究所・主任研究員			
研究者番号:90371145			
交付決定額(研究期間全体):(直接経費) 3,900,000 円、(間接経費) 1,170,000 円			

研究成果の概要(和文):高屈折率ガラスは,小型カメラの様な光学製品の高性能化に重要な素材である.Ln4Ti9024 ガラス(Ln=La,Nd,Sm)は可視光領域での屈折率が2.3程度と,Nb205薄膜の屈折率に迫る素材でありバルク化も容易で ある.本研究では,それらのガラスについて特定の構造モデルを利用せず,ガラス中の3次元配置から直接ガラス屈折 率を計算する方法を提案した.LaTi2.2506ガラスではリバースモンテカルロ法で得た3次元構造から屈折率を計算し, 実験値を±0.16の差で再現できることを確認した.

研究成果の概要(英文): High refractive index glasses are key parts for an optical applications, for examp le digital camera. The refractive index of Ln4Ti9024 glasses (Ln=La, Nd and Sm) are similar with the indic es of Nb205 and Ta205 thin film (n 2.3). The value is the maximum refractive index of transparent commerci al glass materials. The report presents the refractive index calculation of the Ln203-Ti02 glasses without using the atomic structure modeling. The isotope enriched neutron diffraction experiments of SmTi2.2506 g lasses has executed. The partial pair distribution function and 3-dimensional atomic configuration of LaTi 2.2506 glass calculated by using Reverse Montel Carlo method reproduce the measured refractive index withi n +-0.16.

研究分野:工学

科研費の分科・細目: 無機材料・物性

キーワード: ガラス 屈折率

1. 研究開始当初の背景

実用ガラス材料の屈折率は±0.001%程度で 制御されているが,経験的屈折率計算法及び クラスター構造を仮定した第一原理計算法 では,実験値と±5%以上の差異が生じる.計 算精度の向上を図るためガラス構造を直接 取り込む事が可能な半経験的 Lines 理論式を 利用することで,La₄Ti₉O₂₄ ガラス屈折率値 2.203 に対し,計算値 2.197 と±0.3%の精度で 再現に成功した.然しながら,チタン系,ニ オブ系の高屈折率ガラス構造とガラス屈折 率の関係はより精密な比較検討が必要であ った.

2. 研究の目的

本提案は,超高屈折率(n>2.1)を示す希土類 酸化チタンガラス及び希土類酸化ニオブガ ラスについて,屈折率計算の高精度化のため, 代表的クラスター構造等の平均構造モデル を利用せず,リバースモンテカルロ法(RMC 法)で計算した 3 次元原子配置を直接屈折率 計算に取り込む,構造モデルフリー屈折率計 算法確立を目的とする.本手法の確立は,乱 れた原子配置を特徴とするガラス構造と屈 折率の相関に関する定量的議論を可能とし, ガラス材料設計を飛躍的に発展させる.

3. 研究の方法

ガラス構造を取り入れた屈折率計算を実 施するためには,金属-酸素間の詳細な分布が 必要である.通常の X 線回折実験で La-Ti-O 系ガラスの構造を計測した場合、全動径分布 関数 g(r)で, 第一ピークに相当するイオン半 径の小さい Ti 周囲の酸素分布は明瞭に観測 できるものの,イオン半径の大きな La 周囲 の酸素分布に相当する第二ピーク付近では Ti-Ti, O-O, Ti-O ピークの長距離側が La-O 分布に重複する可能性があり、明瞭な観察は 困難である、屈折率計算は、ガラス中に含ま れる各々の金属-酸素ペアの分布関数を明ら かにする必要があることから,通常のX線回 折法による動径分布のみでは金属種毎の酸 素分布測定は困難である.従って、EXAFS 及び安定同位体置換法を利用した中性子実 験を実施し、分布関数を得ることとした. EXAFS 測定は, KEK の NW-10 ビームライン を利用した. 中性子実験は, 2012年に J-Parc の NOVA を 24 時間, 2014 年 3 月に英国ラザ フォードアップルトン研究所 ISIS の GEM を 3日間利用する機会を獲得し TiO₂系, Nb₂O₅ 系ガラスの構造測定実験を実施した.

ガラスの金属-酸素部分動径分布関数をより正確に把握する為に、中性子実験では特に Sm-Ti-O 系に注目して実験を実施した.この 系では、¹⁵²Sm、¹⁵⁴Sm では正負の異なる散乱長 を示し、組成変化によって Sm の散乱長をゼ ロにすることが可能である.また,Ti元素で も安定同位体⁴⁶Ti は正の散乱長を持つことか ら,Nat-Ti との合成で散乱長をゼロにするこ とが可能である.J-Parc における実験では, Sm と Ti を安定同位体置換した¹⁵²SmTi_{2.25}O₆, ¹⁵⁴Sm⁰Ti_{2.25}O₆ and ¹⁵⁴SmTi_{2.25}O₆の3種類を約20 粒(0.3 グラム)合成して測定を実施した.実験 はバナジウム容器を利用して1試料平均7時 間測定時間.ISIS-GEM 実験では⁰Sm⁰Ti_{2.25}O₆, ⁰SmTi_{2.25}O₆, ¹⁵⁴Sm⁰Ti_{2.25}O₆, NdNb₂O_{6.5}, LaTi_{2.75}O_{6.5}の5種類のガラスについて各 1.6 グラムを合成した.なお,Ti及びSmの左肩 の0は散乱長がゼロであることを示す.

KEK で実施した EXAFS 実験では,特に Nb 系に注力して実験を実施した.これは, La-Nb-O 系ガラスの Nb には安定同位体がな く Nb の散乱長をゼロにしての実験は不可能 であり, EXAFS 実験によりより詳細な構造を 測定することとした.ガラス密度測定には重 量計測とマイクロメーターで測定した直径 を楕円近似での体積計算を実施した.

全てのガラスはガス浮遊法を利用して合 成した.ノズルは標準的な開き角 60°のアル ミニウム製ノズルでスロート直径は 1mm で ある. レーザーの浮遊試料への照射角度は垂 直. 斜角からの照射では試料の変形を助長す る傾向があり浮遊安定性が低くなる場合が ある. 焼結ガラス原料を溶融しガラス化する には、いずれのガラス系においても溶融後に 1 分程度溶融状態を維持しレーザー遮断,ガ ス流量の増加を同期させて冷却速度を上げ てガラス化させた. Nb₂O₅ 系ガラスの合成で は、溶融後に安定性を失い一度でもアルミニ ウム壁面に付着した試料についてはガラス 合成が極めて困難であった.この為,試料溶 融までに加熱をサイクル的に実施し, 試料中 の脱ガスを促進してから完全に溶融させた. この手法はTiO,系でも有効であり、溶融中に 気泡運動によると思われる突然の浮遊安定 性破綻がかなり防止可能であった.

4. 研究成果

本研究では,Line 理論式を利用して,ガラ ス構造とガラス中の部分モル体積から屈折



図 1. TiO₂屈折率のモル体積(Vm), Ti-O 原 子間距離依存性

率を計算し,基本的な配位数と結合距離から でのみではなく,RMC で得られた部分分布 関数自体を利用し屈折率の計算を実施した. TiO2屈折率の Ti イオン周囲の酸素配位数, Ti-O 結合距離,モル体積依存性を Lines 理論 式を利用して計算した.結果を上図1に示す.

TiO₂屈折率は結合距離が 1.97A で最大を示 し,配位数に反比例する.ガラス中では,金 属酸素結合距離が平均結合距離からほぼ対 照的に分布する為,1.97A より短・長結合距 離では配位数・モル体積(Vm)減少が屈折率向 上に理想的である.NbO_{2.5}についてもTiO₂ 系と同様に屈折率の計算を実施した.結果を 図 2 に示す.



図 2. NbO_{2.5}屈折率のモル体積(Vm), Nb-O 原子間距離依存性

屈折率は結合距離が 1.98A で最大を示し, TiO₂ と同様にモル体積と配位数に反比例す る.この関係は,Lines 式中の sp 電子感受率 が金属-酸素結合距離にほぼ比例するのに対 し,d 電子感受率が距離に反比例する結果, 結合距離が 2A 弱の距離で両感受率の和が最 大を示すことに由来している.



図 3. LaO_{1.5} 屈折率のモル体積(Vm), La-O 原子間距離依存性

La₂O₃屈折率のモル体積, La-O 結合距離及 び配位数を上図 3 に示す.

LaO_{1.5}では,結合距離に比例して屈折率が 大きくなる.また,結合距離が 2.3A 以上と 長く Lines 理論式中の d 電子感受率が殆どな い.従って, sp 電子感受率のみの計算である. SmO_{1.5}でも同様にモル体積・配位数に反比例 している.上記の計算より,TiO₂,NbO_{2.5}の 屈折率を上げるためには,結合距離を 1.97-1.98A 付近,配位数とモル体積が小さい ことが望ましい.これは,ガラス中の M-O 配位が歪んだ多面体構造の様な特殊なクラ スタ構造を示すこととは無関係である.図 1-2 において,配位数の小さい方がより感受 率が高い物理的理由は現在議論中である.

次に、ガラス構造測定を利用した構造解析 と屈折率の計算結果についてて示す. J-Parc のNOVAで得られたSm-Ti-O系ガラスの中性 子実験での構造因子 S(Q)を示す.



図 4.¹⁵⁴Sm⁰Ti_{2.25}O₆ glass の構造因子 S(Q)

これらの S(Q)から, Sm-O, Ti-O の配位数 と結合距離及び密度測定から部分モル体積 を計算し, Lines 理論式にを利用して SmTi_{2.25}O₆ ガラスの屈折率を計算した. 屈折 率の波長依存性と計算値の波長依存性を下 表1に示す.

波長	実験値	計算値
633	2.319	2.343
827	2.279	2.292
1313	2.246	2.253

表 1. SmTi_{2.25}O₆ glass の屈折率測定値及び 計算値

上記の計算では、計算値の波長依存性が測 定値より 0.01-0.03 程度高くなっている. これ からより正確な S(Q)と部分構造因子を直接 求める必要がある. 現在 S(Q)を合成中である ISIS-GEM で測定した結果を合わせることで より精度の高い計算結果が期待される.

次に,既に正確な構造因子が得られている LaTi_{2.25}O₆ ガラスについて,RMC 法を利用し て部分動径分布関数を計算し,ガラス中の TiO₂-unit 及び LaO_{1.5}-unit の屈折率を直接計算 した結果を示す.RMC で得られた $g_{La-O}(r)$ に ついて,第一配位圏の La-O cut off 距離を表 2 のように a), b), c)と仮定し,RMC セル中の全 La について酸素配位数,酸素結合距離から 各々の屈折率,La-O 平均距離,平均配位数を 計算した結果を表 2 に示す.なお, $g_{La-O}(r)$ は 実験的に得られた値である.

	Cut off(A)	平均距離	配位数	屈折率
RMC	a)2.8	2.53	6.68	1.934
	b)2.9	2.55	6.96	1.996
	c)3.0	2.58	7.62	2.033
g	I _{La-O} (r)	(2.49)	8.0	1.855

表 2. LaTi_{2.25}O₆ glass 中 LaO_{1.5}-unit 屈折率計 算結果

同様に, TiO₂-unit について RMC で得られた $g_{Ti-O}(r)$ の cut-off 距離を a),b) and c)で変化させ屈折率を計算した結果を表 3 に示す.

	Cut off	平均距離	配位数	屈折率
RMC	a)2.30	1.984	5.17	2.389
	b)2.40	1.992	5.35	2.383
	c)2.50	2.003	5.50	2.382
g⊤	_{i-O} (r)	(1.9)	5.35	2.397

表 3. LaTi_{2.25}O₆ glass 中 TiO₂-unit 屈折率計 算結果

表 2 及び 3 の結果から, RMC で得られた 3 次元構造から直接屈折率を計算した場合, La-O では実験的に得られた分布関数から計 算した値より大きい.これは,分布関数が 1st-peak の非対称性が大きく,長距離側にテ ールを引く傾向にあるため,第二近接距離の 金属-酸素相関まで取り込むことによると考 えられる.TiO2 では,1st-peak中心に対称性 がよい Ti-O 分布をしており,Ti-O 代表距離 の 1.9 で計算した値と RMC で全 Ti-O 相関か ら計算した値がほぼ一致していた.実際に, 表 1,2 で得られた値から cut-off を両方とも a) として,LaTi_{2.25}O₆屈折率を計算し,測定値と 比較した表を示す.

波長(A)	屈折率 (RMC)	屈折率 (gм-o)	実験値
633	2.3696	2.3719	2.291
827	2.2996	2.2908	2.257
1313	2.2483	2.2319	2.223
1553	2.2394	2.2217	2.216

表 4. 各波長における屈折率の比較

表 4 より,3 次元配置を取り込んだ計算 (RMC)では,金属-酸素代表距離で計算した値 (g_{M-0})と最大 0.016 の差異があるが,実験値か らは 0.1 以下の差で再現が可能である.

従って、この手法を利用すれば、特に第一 近近接原子間距離に非対称な分布がある場 合についても、構造自体を取り込んみ屈折率 の波長依存性が計算可能である.なお、本結 果は Nd-Ti-O 系ガラスでも確認しており同程 度の制度での議論が可能である.

以上の結果から、本研究の目的である、ガ ラス中の3次元原子配置を直接屈折率計算に 取り込む手法の確立はほぼ達成できた.なお, 中性子回折実験の解析が進行中の Nb_2O_5 系ガ ラス, $SmTi_{2.25}O_6$ ガラスについては継続して 解析を実施し,局所構造と屈折率の相関につ いて知見を提供する.

5. 主な発表論文等

(研究代表者、研究分担者及び連携研究者に は下線)

〔学会発表〕(計2件)

<u>K. Maruyama</u>, <u>Y. Arai</u>, S. Sato, M. Sanada, T. Otomo, K. Suzuya and <u>K. Itoh</u>, "Neutron Diffraction Study of Isotope Enriched Glassy Sm₄Ti₉O₂₄" *The 2nd international symposium on Science at J-PARC*, (Tsukuba, Jul. 2014)
丸山健二, 佐藤統彦, 荒井康智, 伊藤恵

2. <u>ハロ使</u>, ビ麻和/// <u>ハナ水</u>, <u>ア麻恋</u> <u>司</u>「高屈折率ガラスの EXAFS による局所構 造解析」日本放射光学会年会・放射光科学合 同シンポジウム 25th, p.134, (2012 年 1 月 6 日 鳥栖).

6. 研究組織

(1)研究代表者
荒井 康智(ARAI, Yasutomo)
(独)宇宙航空研究開発機構・宇宙科学研究
所・主任研究員
研究者番号: 90371145

(2)研究分担者

丸山 健二 (MARUYAMA, Kenji) 新潟大学・大学院自然科学研究科・准教授 研究者番号: 40240767

伊藤 恵司 (ITOH, Keiji) 岡山大学・教育学部・准教授 研究者番号: 80324713