## 強誘電体 LiTaO₃の室温強誘電相の精密電子密度解析

## <u>笠谷 祐史</u><sup>\*</sup>, 大高 隼人<sup>\*</sup>, 木村 昭弘<sup>b</sup>, 黒岩 芳弘<sup>b</sup>, 青柳 忍<sup>c</sup>

"静岡理工科大学,<sup>b</sup>岡山大学・理学部, 。高輝度光科学研究センター

**背景**: 強誘電体は、自発分極の反転という強磁 性体の磁区反転に似た現象をもっており、この 分極反転に伴い表面電荷の極性反転が起こる。 この反転分域面積を外部制御できれば電荷量に よる光検出が可能になり、光電荷変換機能性材 料としての用途が考えられる。また、強誘電体 の分域壁の厚さはブロッホ磁壁厚より数桁小さ い(数ナノメートルもしくはそれ以下である) ことから、微細分域の生成&制御が可能になれ ば大容量メモリー媒体としての応用も考えられ る。この分域壁制御技術の確立は、ナノテク分 野において非常に重要な課題と考えられる。

強誘電体の分極反転は、構成原子の変位と関 連し、その変位の容易さは原子間結合状態の影 響を大きく受けることが指摘されている。しか しながら、強誘電体の結合状態を直接観測した 研究例は今までほとんど無かった。強誘電相に おける分域反転機構を解明し、上記技術を確立 する為には原子間の結合状態の解明が必要不可 欠と考えられる。最近、放射光の高エネルギー 高輝度X線を用いて測定した粉末X線回折デー タを MEM/Rietveld 法で解析することにより、 結晶中の結合状態の直接観測が可能になった。

本研究の対象物質である、LiTaO<sub>3</sub>は 665℃に 強誘電相転移温度をもち、室温で非常に大きな 非線形光学特性や屈折率を持つため、高機能性 光学結晶として光デバイス開発の中心物質とし て応用研究がされている。自発分極の値は、現 在報告されている強誘電体物質群のなかで二番 目に大きな値を持つことでも有名である。この 結晶の強誘電相における結合状態の直接観測は、 強誘電体の分域反転機構解明にとって必要不可 欠であり、さらに数ナノメートルもしくはそれ 以下の分域壁制御技術の確立というナノテク分 野における研究としても非常に重要である。

実験:実験は、SPring-8: BL02B2 で行った。試料は、混沈法により粒径をそろえた LiTaO<sub>3</sub>粉末 試料を、直径 0.1mm の石英ガラスキャピラリー に封止し、ビームラインの大型 Debye-Scherre カメラにセットした。検出器はイメージング・ プレイト (IP)を用いた。入射 X 線は吸収効果 が無視でき、高角度領域でピーク分離が十分行 える 30keV ( $\lambda$ =0.4141Å)を使用した。測定温 度は 300K、露光時間は 100 分である。

**結果と考察**: MEM/Rietveld 解析は、プログラ ム"ENIGMA"<sup>1)</sup>を使用し、まず Rietveld 解析よ り始めた。図1にその結果を示す。信頼度因子 は $R_{wp}$ =4.51%、 $R_{I}$ =2.13%であり、非常に良い 一致が得られた。最終的に得られた結晶構造パ ラメータを表1に示す。無秩序状態の原子は確 認されなかった。



図 1. LiTaO<sub>3</sub>の Rietveld 解析の結果 [1]

Crystal system	m : Trig	gonal	Atom	x	У	Z
Space group	) : <b>R</b> 30		Та	0.0	0.0	0.0
Lattice constan	nts : $a_h =$	5.15284(2) A	Li	0.0	0.0	0.280(1)
(Hexagonal ax	es) $c_{\rm h}=$	13.77947(7) A	0	0.0512(6)	0.341(1)	0.0684(3)
Atom	$u_{11} (A^2)$	$u_{22} (A^2)$	$u_{33}(A^2)$	$u_{12}(A^2)$	$u_{13} (A^2)$	$u_{23}(A^2)$
Atom Ta	$\frac{u_{11} (A^2)}{0.013(7)}$	$u_{22} (A^2)$ = $u_{11}$	$u_{33} (A^2)$ 0.01(1)	$u_{12} (A^2)$ = $u_{11}/2$	$u_{13} (A^2)$ 0	$u_{23} (A^2) = 0$
Atom Ta Li	$u_{11} (A^2)$ 0.013(7) 0.0039(1)	$u_{22} (A^2) = u_{11} = u_{11}$	$   \begin{array}{r} u_{33} (A^2) \\     0.01(1) \\     0.0018(1) \end{array} $	$u_{12} (A^2) = u_{11}/2 = u_{11}/2$	$u_{13} (A^2)$ 0 0	$u_{23} (A^2)$ 0 0

表1. Rietveld 解析で得られた LiTaO3 室温強誘電相の結晶構造パラメータ [1]

次に、精密電子密度分布を調べるため、 Rietveld 解析結果を併用して得られた独立な 221 個の観測された結晶構造因子を用いて、 MEM 解析を行った。最終的な MEM 電子密度 解析の信頼度因子は *R* =1.41%となった。図2に、 単位格子における、(a) Rietveld 解析より得られ た結晶構造図、(b) MEM 解析より得られた 3 次 元電子密度分布の様子を示した。どちらの図も [110]方向から見たものである。

図2(b)より、Ta-O原子間には明らかな結合電 子の存在が確認できる。一方、Li原子は完全な 孤立状態であり、最近接の酸素原子との間にも 結合電子の存在は確認されない。このことより、 Li原子は結晶中では完全なイオン状態として 存在していることが明らかになった。一方、Ta 原子とO原子は互いに共有結合をしていること が確認できた。したがって、室温強誘電相の



図 2 (a) Rietveld 解析結果より得られた結晶構造図
 (b) 0.5e / Å<sup>3</sup>で描いた 3 次元 MEM 電子密度分布 [1]

LiTaO<sub>3</sub>結晶は、Ta 原子と O 原子が共有結合で 結ばれた 3 次元のネットワークを作っており、 その隙間に Li イオンが存在する結晶構造と結 論できよう。

結晶構造パラメータより、Ta-O 結合間距離に は二種類の長さ(1.893 Åと 2.079 Å)が存在す ることが明らかになっている。これは Ta-O<sub>6</sub> 八 面体が歪んでいることを示唆している。さらに、 Ta-O 原子間の最小電子密度の値は、短い結合距 離上では 1.24 e / Å<sup>3</sup>であり、長い結合距離上で は 0.76 e / Å<sup>3</sup>であった。このことは Ta-O<sub>6</sub> 八面 体における Ta-O 間の結合力は単一ではないこ とを示唆している。[1]

**今後の課題**:今回の実験より、室温強誘電相の LiTaO<sub>3</sub>結晶の結合状態に関して、Li原子は完全 なイオン結合、Ta-O間は共有結合をしているこ

とが明らかになった。このことは、強誘電体 の分極反転機構を解明するうえで必要不可欠 な原子間の結合状態を明らかにしたことであ り、今後より詳細な分極反転機構及び相転移 機構の解明を行うため、常誘電相における実 験を計画したい。

## 参考文献

1) H.Tanaka, M.Takata, E.Nishibori, K.Kato, T.Iishi and M.Sakata : J. Appl. Crystallogr. **35** (2002) 282-286.

## 発表論文

[1] H.Kasatani, H.Ootaka, S.Aoyagi, A.Kimura and Y.Kuroiwa : EMF-2003 (Cambridge 2003.8.3-8) proceedings.