多様な放射線源を用いたシンチレーション基礎過程の解析 Analysis of basic scintillation processes using various radiation sources

越水正典^{#,A)},柳田健之^{B)},倉島俊^{C)},岩松和宏^{D)},木村敦^{C)},田口光正^{C)},藤本裕^{A)},浅井圭介^{A)} Masanori Koshimizu ^{#,A)}, Takayuki Yanagida ^{B)}, Satoshi Kurashima ^{C)}, Kazuhiro Iwamatsu ^{D)}, Atsushi Kimura ^{C)},

Mitsumasa Taguchi^{C)}, Yutaka Fujimoto^{A)}, Keisuke Asai^{A)} ^{A)} Tohoku University

^{B)} Nara Institute of Science and Technology

^{C)} National Institutes for Quantum and Radiological Science and Technology

^{D)} University of Notre Dame

Abstract

We observed the temporal profiles of scintillation of Ce-doped LiCaAlF₆ crystals using pulsed ion beams having different linear energy transfers (LETs). The LET dependence of the temporal profiles has been explained mainly in terms of competition between the energy transfer and quenching owing to excited states interactions.

Keyword: ion beam, scintillator, linear energy transfer

1. はじめに

シンチレーション特性が線エネルギー付与 (LET) に依存することは古くから知られている。α線や重 粒子線などを対象とした、シンチレーション検出器 を用いたエネルギー測定では、この LET 依存性の知 見が必須である。これまでに、シンチレータの発光 量の LET に対する依存性については、多くの報告が なされており、現象論的なモデル(Birks モデル)が 利用されている[1]。

シンチレーション時間プロファイルは、LET 依存 性の励起状態ダイナミクスの観点での解析に有用で ある。時間プロファイルの立ち上がりと減衰の部分 はそれぞれ、シンチレーションにおけるエネルギー 移動と励起状態の減衰に対応する。また、LET に依 存したシンチレーション時間プロファイルは、γ線 と中性子の検出イベントの波形に基づく弁別を可能 とする[2]。これは、熱中性子検出において利用され る、⁶Li(n,α)t や ¹⁰B(n,α)⁷Li という核反応により生じ るα線やトリチウム、あるいは⁷Liの LET が大きい ためである。これまでに、検出信号波形の違いに基 づく弁別能が、いくつかのシンチレータで報告され ている[3-7]。

本研究では、最近開発された中性子用シンチレー タである Ce ドープ LiCaAlF₆結晶[8-10]におけるシン チレーションの LET 依存性を解析した。この結晶で も、波形に基づく γ線と中性子の検出イベント弁別 が報告されている[11]。この報告書では、異なる LET でのシンチレーション時間プロファイルを解析し、 励起状態間相互作用とダイナミクスの観点から、そ の原因を考察する。

2. 実験方法

試料として、チョクラルスキー法により育成され た Ce ドープ LiCaAlF₆単結晶(トクヤマ社製)を用 いた。

融液中の Ce 濃度が Ca に対して 2, 3, 4 mol% の結晶を試料とした。 偏析係数として 0.021 [12]とい

う値を考慮すると、結晶中での Ce 濃度は 0.04, 0.06, 0.08 mol%であると推算される。結晶のサイズは 1 cm² × 1 mm であった。これ以降では、融液中の Ce 濃度で試料を区別する。

本研究ではパルスイオンビームを用い、シンチレ ーション時間分解能の測定を行った。QST 高崎研の TIARA の AVF サイクロトロンから発生するパルス イオンビームを用いた。異なる LET でのシンチレー ションを観測するため、20 MeV H⁺、50 MeV He²⁺、 および 220 MeV C5+を照射した。空気中で試料を照射 し、試料から発生したシンチレーションを光電子増 倍管(浜松ホトニクス, PMT; R7400U)にて検出し、 その検出信号を、照射室外に設置した、帯域1 GHz のデジタルオシロスコープ (Tektronix DPO 7104) に て記録した。なお、1000回の検出信号の平均を、時 間プロファイルとして得た。測定系全体での時間分 解能は、半値半幅で 1.5-2.2 ns である。なお、時間軸 の原点については、発光観測以外の手法では決定で きない。そのため、同じ測定系でプラスチックシン チレータ(BC-400)での計測結果における時間プロ ファイルのピークを原点とした。また、マルチチャ ンネル分光器 (Ocean Optics, USB-4000) を用いてシ ンチレーションスペクトルの計測も行った。計測中 の照射による損傷の影響は無視できる程度であった。 なお、測定系の詳細については、文献13にて報告し ている。比較のため、パルス X 線照射でのシンチレ ーション時間プロファイルも測定した[14]。この場合 には、X線管に30 kVの高圧を印加し、光電子増倍 管を用いて単一光子計数法にて時間プロファイルを 得た。



Figure 1. Linear energy transfer estimated using the

SRIM code.

3. 結果と考察

図1に、本研究で照射したイオンと、⁶Li(n,α)t反応で生じる生成物について、SRIM コードで計算した LET を示す[15]。本研究での条件では、照射イオンの質量と共に LET は増大し、その範囲は核反応生成物による LET をカバーするものであった。

図2に20 MeV H⁺照射下でのシンチレーションス ペクトルを示す。280 および310 nm にバンドが見ら れ、これは既報と一致した[8]。これらは Ce³⁺の発光 に帰属される。他のイオン種の場合でも同様のスペ クトルが得られた。



Figure 2. Scintillation spectrum of the 2 mol% Ce

sample under 20 MeV H⁺ irradiation.

図3にパルスX線照射で観測されたシンチレーション時間プロファイルを示す。高速成分が観測された。我々の以前の研究[16]では、y線照射で観測され

た高速成分をチェレンコフ光であると断じた。しか し、本研究での条件では、X線のエネルギーは 30 keV 以下であるため、チェレンコフ光は生じない。また、 同様の高速成分を、真空紫外光励起で観測し、軟 X 線照射で観測された過去事例[17]との類似性から、ホ スト中の欠陥によるものであると帰属した[16]。立ち 上がりの遅い成分は、発光中心である Ce³⁺によるも のであると帰属される。遅い立ち上がりは、ホスト から Ce³⁺への遅いエネルギー移動によるものである [18]。



Figure 3. Temporal profiles of scintillation under pulsed X-ray beam irradiation. The profiles were normalized

at their maximum.

図 4,5, および 6 は、それぞれ、Ce を 2,3, および 4 mol%ドープした LiCaAlF₆結晶のシンチレーショ ン時間プロファイルである。それぞれのプロファイ ルは、その最大値で規格化されている。全ての場合 において、図3で見られたような高速成分は観測さ れなかった。用いた光電子増倍管の感度の波長依存 性はそれほど大きく変わらないため、測定系の問題 ではない。そのため、高速成分が観測されなかった ことは、LET 効果に帰属される。現段階では、実験 的にその原因を決定することは困難である。可能性 のある一つの過程は、いわゆる Auger 過程と呼ばれ るものである。これは、内殻正孔の減衰における Auger 過程と類似したものであり、一つの励起状態 が消滅し、そのエネルギーが近接したもう一つの励 起状態へと付与され、励起状態の数が減少する過程 である。

技術的な観点からは、この高速成分の消滅は重要 である。これは、γ線と中性子の検出イベントの 弁別が、シンチレーション時間プロファイルの違い に基づいているためである[11]。我々の既往の研究 [16]と本研究に基づき、高速成分は、チェレンコフ光 と、ホスト中の欠陥での発光に帰属される。中性子 検出イベントでは、⁶Li(n,α)t反応により生じるα線 とトリチウムが高いLETで結晶中にエネルギーを付 与する。この場合に高速成分が観測されないことは、 以下の2つの理由による。一つは、そこから生じる 二次電子のエネルギーが低く、チェレンコフ光が生 じないためである。もう一つは、高LETで欠陥での 発光が消光するためである。

この高速成分の有無に加え、LET が異なると、立



Figure 4. Temporal profiles of scintillation of the 2

mol% Ce sample on different time scales.

ち上がりと初期の減衰挙動に違いが生じることが明 らかとなった。この挙動は主に、ホストから Ce³⁺イ オンへのエネルギー移動過程を反映する。LET 依存 性は全ての試料で類似していた。即ち、立ち上がり と初期の減衰は、50 MeV He²⁺照射の場合で最も遅い ということである。50 MeV He²⁺の LET は、照射し た3種類のイオン種の中で2番目に高い。これらの 結果は、この系における LET 依存性が非常に複雑で あることを示している。この LET 依存性を説明する ためには、少なくとも2つの要因を想定する必要が ある。一つは、高い LET でエネルギー移動を(一見 して)加速する要因であり、もう一つは減速する要 因である。加速する要因として有力な過程は、エネ ルギー移動と、励起状態間相互作用による消光との 競合である。我々が以前に報告した、リチウムガラ スシンチレータのシンチレーションの立ち上がりに おける LET 依存性でも、同様の議論が成立している [19]。一方、本研究で観測された LET 依存性は、こ の要因のみでは説明できず、高い LET でエネルギー 移動を減速する要因が必要である。この要因につい ての一つの仮説は、既に励起状態となっている Ce³⁺ イオンに対しては、エネルギー移動が不可能である という因子が、高い励起密度で顕著であるという点 である。この過程では、複数の励起状態が、近隣の 一つの Ce³⁺イオンへのエネルギー移動で競合する。 競合に「敗れた」励起状態は、より遠くに存在する

Ce³⁺イオンへとエネルギー移動する(場合がある)。



Figure 5. Temporal profiles of scintillation of the 3

mol% Ce sample on different time scales.

図3の結果からも、低い Ce³⁺濃度で、即ち Ce³⁺まで の距離が最も長い状況で、立ち上がりが遅いことが わかる。これらの要因から、高い LET での遅いエネ ルギー移動過程が説明される。

参考文献

- J. B. Birks, "The Theory and Practice of Scintillation Counting", Pergamon, New York (1964).
- [2] Y. K. Akimov, Instrum. Experimental Tech., 39 (1996) 313.
- [3] A. Bessiere, P. Dorenbos, C. W. E. van Eijk, K. W. Krämer, and H. U. Gübel, IEEE Trans. Nucl. Sci., 51 (2004) 2970.
- [4] C. M. Combes, P. Dorenbos, R. W. Hollander, and C. W. E. van Eijk, Nucl. Instrum. Methods Phys. Res. A 415 (1998) 364.
- [5] S. Normand, B. Mouanda, S. Haan, and M. Louvel, Nucl. Intstrum. Methods Phys. Res. A 484 (2002) 342.
- [6] H. Jacobsen, K. Lieutenant, C. Zendler, and K. Lefmann, Nucl. Instrum. Methods Phys. Res. A 717 (2013) 69.
- [7] T. Szczęśniak, M. Moszyński, A. Syntfeld-Każuch, Ł. Świderski, D. Wolski, M. Grodzicka, G. Pausch, J. R. Stein, F. Kniest, M. R. Kusner, P. Schotanus, and C. Hurlbut, IEEE Trans. Nucl. Sci., 57 (2010) 3846.
- [8] A. Yoshikawa, T. Yanagida, Y. Yokota, N. Kawaguchi, S. Ishizu, K. Fukuda, T. Suyama, K. J. Kim, J. Pejchal, M. Nikl, K. Watanabe, M. Miyake, M. Baba, and K. Kamada: IEEE Trans. Nucl. Sci. 56 (2009) 3796.
- [9] T. Yanagida, A. Yoshikawa, Y. Yokota, S. Maeo, N. Kawaguchi, S. Ishizu, K. Fukuda, and T. Suyama: Opt. Mater. 32 (2009) 311.

- [10] J. Iwanowska, L. Swiderski, M. Moszynski, T. Yanagida, Y. Yokota, A. Yoshikawa, K. Fukuda, N. Kawaguchi, and S.
- Ishizu: Nucl. Instr. and Meth. A 652 (2011) 319.
- [11] A. Yamazaki, K. Watanabe, A. Uritani, T. Iguchi, N. Kawaguchi, T. Yanagida, Y. Fujimoto, Y. Yokota, K. Kamada, K. Fukuda, T. Suyama, and A. Yoshikawa: Nucl. Instrum. Methods Phys. Res. Sect. A 652 (2011) 435.
- [12] K. Shimamura, S. L. Baldochi, N. Mujilatu, K. Nakano, Z. Liu, N. Sarukura, and T. Fukuda, J. Cryst. Growth, 211 (2000) 302.
- [13] M. Koshimizu, S. Kurashima, M. Taguchi, K. Iwamatsu, A. Kimura, and K. Asai, Rev. Sci. Instrum., 86 (2015) 013101.
- [14] T. Yanagida, Y. Fujimoto, T. Ito, K. Uchiyama, and K. Mori , Appl. Phys. Express, 7 (2014) 062401.
- [15] J. F. Ziegler, J. P. Biersack, and U. Littmark, "The Stopping and Range of Ions in Solids," Pergamon Press, New York (1984).
- [16] M. Koshimizu, T. Yanagida, Y. Fujimoto, A. Yamazaki, K. Watanabe, A. Uritani, K. Fukuda, N. Kawaguchi, S. Kishimoto, and K. Asai, Appl. Phys. Express, 6 (2013) 062601.
- [17] N. Shiran, A. Gektin, S. Neicheva, M. Weber, S. Derenzo, M. Kirm, M. True, I. Shpinkov, D. Spassky, K. Shimamura, and N. Ichinose: Nucl. Instrum. Methods Phys. Res. Sect. A 537 (2005) 266.
- [18] Masanori Koshimizu, Takayuki Yanagida, Yutaka Fujimoto, Kentaro Fukuda, Noriaki Kawaguchi, and Keisuke Asai, submitted.
- [19] M. Koshimizu, K. Iwamatsu, M. Taguchi, S. Kurashima, A. Kimura, T. Yanagida, Y. Fujimoto, K. Watanabe, and K. Asai, J. Lumin., 169 (2016) 678.



Figure 6. Temporal profiles of scintillation of the 4 mol% Ce sample on different time scales.