核データニュース, No.134 (2023)

話題・解説(III)

2022 年度核データ部会賞

奨励賞

-アメリシウム 243 の 23.5 keV 近傍での

中性子捕獲断面積の測定-

東京工業大学

環境・社会理工学院 融合理工学系 原子核工学コース

児玉 有

kodama.y.ae@m.titech.ac.jp

1. はじめに

原子力発電所から排出される高レベル放射性廃棄物(High Level Waste; HLW)の環境負担 低減・減容を目的とした核変換システムの開発が行われている[1]。核変換システムは、 中性子核反応(核分裂反応、中性子捕獲反応)を基に HLW に含まれるマイナーアクチニ ド(Minor Actinides; MA)を含む長寿命の放射性核種を短寿命または安定な核種に変換する ものである。その核変換システムの候補の一つとして、加速器駆動未臨界システム (Accelerator-Driven System; ADS)の研究が進められている。この核変換システムの開発に は、変換する長寿命放射性核種と中性子との反応断面積のデータが高精度で必要とされ ている。反応断面積とは、原子核と中性子との相互作用の起こりやすさを表すものであ り、実効増倍率等の炉物理パラメータの計算で必要とされる物理量の一つである。しか し、現状の長寿命放射性核種の断面積データは核変換システム開発で要求される精度を 十分に満たしておらず、核データの精度向上が核変換システムを実現する上で課題の一 つとなっている[2]。

²⁴³AmはHLWに含まれるMA核種の一つである。高速中性子を用いるADSでは、keV 領域の²⁴³Amの中性子捕獲断面積が重要となる。OECD/NEAのWPEC(SG26)では、²⁴³Am の中性子捕獲断面積の核データの要求精度は2%とされているが、現状の断面積データの 不確かさは10%以上と評価されている。その原因として、過去の実験値の不確かさと食 い違いが挙げられる。keV領域における²⁴³Amの中性子捕獲断面積の実験データは、1980 年代に測定された2件のみである。1983年にカールスルーエ工科大学でWisshak らが、 1985年にオークリッジ国立研究所でWestonらが測定した2件の測定結果である。それら の測定値は誤差の範囲内で一致しているものの、その誤差自体は大きく、系統的な不一致 が見られる。以上のことから、核データの精度向上に向けて、keV 領域の²⁴³Am の中性子 捕獲断面積の新しい測定が必要とされている。

本研究では、大強度陽子加速器施設(Japan Proton Accelerator Complex; J-PARC)の物質・ 生命科学実験施設(Materials and Life science Facility; MLF)に設置された中性子核反応装置 (Accurate Neutron-Nucleus Reaction Measurement Instrument; ANNRI)にて、²⁴³Amの中性子捕 獲断面積測定を行った。測定には、ANNRI に新しく設置された中性子フィルター[3]を用 いて、23.5 keV で準単色化させた中性子ビームを用いた。捕獲反応イールド(反応数)は、 波高重み法を用いて計算した。また、金の断面積を基準として、²⁴³Amの中性子捕獲断面 積を導出した。本稿では、これらの実験及び結果、考察について紹介する。

2. 実験

先に述べたように、実験は核データ測定研究のために設置された J-PARC/MLF/ANNRI にて行った[4]。ANNRI ビームラインの概観図を図1に示す。核破砕反応により生成され た中性子ビームは、まず上流側に設置された既存の中性子フィルターである Cd フィル ターを用いて、低エネルギーの中性子をカットした。そして、ロータリーコリメータに新 しく設置された中性子フィルター(図1の中央の赤で示される)により、中性子ビームを準 単色化した。中性子フィルターは、J-PARC の加速器運転のダブルバンチ構造に関連した 問題を解決するために設置した。J-PARC では、中性子を大強度化するために二つの陽子 パルスを 600 ナノ秒の時間差をおいて核破砕ターゲットに入射させるダブルバンチモー ドで運転が行われており、中性子はダブルパルスの時間構造が反映されている。このこと から、測定で得られた断面積は二つの中性子エネルギーに対応し、keV 領域ではこの影響 が分離できないという問題がある。本実験では、23.5 keV で中性子透過率が大きくなる鉄 を利用し、中性子ビームを準単色化することでダブルバンチの影響を排除した。この準単 色化された中性子ビームを実験エリア 2 に設置された測定試料に照射した。そして、中 性子捕獲反応により生じる即発ガンマ線を NaI(Tl)検出器で検出し、飛行時間(Time-of-Flight; TOF)と波高(Pulse-Height; PH)を記録し、オフラインでデータ解析を行った。測定試 料には、同位体濃縮され Al ケースに封入された²⁴³Am 試料(281.8 MBq)を用いた。ケー スによるバックグラウンド測定のための ²⁴³Am を含まないダミーケース、散乱中性子に よるバックグラウンド測定のための炭素試料それぞれの測定も合わせて行った。また、金 試料を用いた標準測定も行った。さらに、中性子エネルギースペクトルを得るために、ホ ウ素試料の測定を行った。これは、¹⁰B(n,αγ)⁷Li 反応で得られる 478 keV ガンマ線を測定 することで得られる。



図1 ANNRIの概観図 [3]

3. データ解析

鉄フィルターを用いた測定で得られた TOF スペクトルを図2に示す。上側のx軸は、 TOF に対応した入射中性子エネルギーである。青色の領域が鉄フィルターにより準単色 化(23.5 keV 近傍)された中性子との反応によるピークである。黒のホウ素、赤の²⁴³Am 試料の TOF スペクトルにおいて、加速器のダブルバンチの構造が二つのピークとして反 映されているのがわかる。次に、青色の領域にゲートをかけて得られる PH スペクトルの 解析を行った。



図2 鉄フィルターを用いた測定で得られた TOF スペクトル

TOF ゲートをかけた PH スペクトルを図 3 に示す。赤が²⁴³Am、青がダミーケース、緑 が炭素の 23.5 keV 付近でゲートをかけて得られる PH スペクトルである。本解析では、 ²⁴³Am の崩壊ガンマ線等の飛行時間に依存しないバックグラウンドの PH は、遅い飛行時 間の領域にゲートをかけることで導出した。Cd フィルターを用いているので、ほとんど 中性子が到来しない時間帯があり、その領域にゲートをかけて得られた PH スペクトルは 黒で示した。²⁴³Am の崩壊ガンマ線は非常に強く、500 keV 領域にピークとして現れてい る。²⁴³Am とダミーケースの PH スペクトルにおいて、6826 keV にピークが現れている。 これは、Al ケース等によって散乱された中性子が NaI(TI)検出器に含まれる¹²⁷I と反応し て生じる捕獲ガンマ線である。ダミーケース、炭素試料の PH スペクトルの 500 keV 付近 で見られるピークは、検出器付近にある中性子遮蔽体に含まれる⁶Li や ¹⁰B により生じる 478 keV ガンマ線や 511 keV の対消滅ガンマ線によるものと考えられる。この PH スペク トルを用いてバックグラウンドを差引き、捕獲ガンマ線 PH スペクトルを導出した。さら に、波高重み法[5]を用いることで捕獲反応数を計算した。金の測定データも同様に PH ス ペクトル解析を行い、捕獲反応数を計算した。そして、金の断面積を基準として、23.5 keV 近傍の²⁴³Am の中性子捕獲断面積を決定した。



図3 TOF ゲートをかけて得られた PH スペクトル

4. 結果と考察

本測定で、23.5 keV 近傍の²⁴³Am の中性子捕獲断面積は 2.52 ± 0.14 b という結果が得 られた。図 4 に鉄フィルターを用いた測定で得られた結果、過去の測定値及び評価値を 示す。青で示される Weston らの結果は、2 つの異なる加速器運転において実験を行った ため、2 つの測定データが報告されている。また、グレーで示される Wisshak らの結果は、 モクソン・レー検出器を用いて測定された。この検出器は、捕獲ガンマ線を測定試料と検 出器の間に設置したコンバータによって電子に変換し、その二次電子を検出する。Wisshak らは異なるコンバータ、2 つの飛行距離、2 種類の中性子源の組み合わせによる、8 つの 条件で測定を行った。このことから、8 つの測定データが報告されている。これらの測定 値は、今回の結果と比較して数%から 20%小さい。さらに、評価済み核データの JENDL-4.0 は、7%小さい。一方で、ENDF-B/VIII.0 は、5%大きいが誤差の範囲内で一致している。

まず、過去の測定値との差異についての考察を行った。Wisshak ら、Weston らは古い評価値を基準として²⁴³Am の中性子捕獲断面積を決定していた。Wisshak らは、ENDF/B-V の金を基準として断面積を導出していた。JENDL-4.0 と ENDF/B-V の金の断面積を比較すると約 5%小さいことがわかった。さらに、Weston らは、ENDF/B-V の²⁴³Am の熱中性子捕獲断面積を基準として keV 領域の断面積を導出していた。²⁴³Am の熱中性子断面積は、ENDF/B-V では 74.8 b に対して、木村らによる最新の測定値は 87.7 b である[6]。 ENDF/B-V は、最新の測定値と比較して 15%小さいことがわかった。このことから、過去の測定データは古い評価値を基準として用いたことで過小評価していたことが明らかになった。



図4 keV 領域の²⁴³Am の中性子捕獲断面積

次に、最新の断面積を基準として過去の測定データを再規格化したものと本結果を比較した。Wisshak らの測定結果を JENDL-4.0 の金の断面積を用いて再規格化した結果と、Weston らの測定結果を木村らによる²⁴³Am の熱中性子捕獲断面積の測定値で再規格化した結果を図 5 にプロットした。本結果と比較して、Weston らの測定データとの差異は改善された。しかし、Wisshak らの測定データは小さいままであった。この原因として、測定に使用した²⁴³Am の量が影響していると考えられる。Wisshak らは、質量測定から²⁴³Am の量を決定している。放射性核種の量は、崩壊ガンマ線、アルファ線等の測定で得られる

放射能から決定されるのが一般的である。質量測定では、不純物の混入や同位体濃縮で除 ききれていない同位体不純物が含まれている可能性があり、大きく見積もられることが ある。このことから、²⁴³Amの量を過大評価することで、断面積を過小評価し系統的に測 定データが小さくなった可能性が考えられる。Weston らの測定では、熱中性子断面積を 基準として決定しているため²⁴³Amの量は断面積導出に使われていない。



図5 再規格化した過去のデータとの比較

5. おわりに

J-PARC/MLF/ANNRI にて、鉄フィルターにより 23.5 keV に準単色化された中性子ビー ムを用いて、²⁴³Am の 23.5 keV 近傍の中性子捕獲断面積の測定を行った。本測定で、約 5%の精度で断面積を決定することができた。高速領域の²⁴³Am の中性子捕獲断面積測定 は 1985 年以降行われておらず、本測定は 36 年ぶりの高精度化を実現した。さらに、過 去の測定データは、古い評価値を用いて導出していることから過小評価していることが 明らかになった。

5. 謝辞

本研究を遂行する上で、ご指導いただいた片渕竜也准教授にはこの場を借りて改めて 感謝申し上げます。さらに、実験へのご協力とデータ解析への助言をして頂いた JAEA 核 データ研究グループの Gerard Rovira 博士を筆頭に、木村敦博士、中村詔司博士、遠藤駿 典氏、岩本信之博士、岩本修博士、京都大学の堀順一准教授、芝原雄司博士、片渕竜也研 究室のメンバーである中野秀仁君、佐藤八起君の皆様に感謝申し上げます。本研究は、文 部科学省原子力システム研究開発事業(JPMXD0217942969)の助成を受けたものです。

参考文献

- [1] K. Tsujimoto et al., J. Nucl. Sci. Technol. 44, 483-490 (2007).
- [2] M. Salvatore et al., WPEC-26, OECD NEA (2008).
- [3] Rovira Leveroni, Gerard:「話題・解説 (II)」、核データニュース No.131、p.17 (2022).
- [4] M. Igashira et al., Nucl. Inst. And Meth., 600:332-334(2009).
- [5] R.L. Macklin et al., Phys Rev. 159(4):1007-1012(1967).
- [6] A. Kimura et al., J. Nucl. Sci. Technol. 56(6):479-492(2019).