XÁC ĐỊNH CÁC THAM SỐ HIỆU CHỈNH TỰ HẤP THỤ NƠTRON TRÊN NHIỆT ĐỐI VỚI Au-197

Phạm Ngọc Sơn^{a*}, Bạch Như Nguyện^b, Trịnh Thị Tú Anh^c, Nguyễn Đắc Châu^d

^aViện Nghiên cứu Hạt nhân, Đà Lạt, Lâm Đồng, Việt Nam ^bCơ quan đại diện Bộ Thông tin và Truyền thông tại Đà Nẵng, Đà Nẵng, Việt Nam ^cPhòng Quản lý Khoa học và Hợp tác Quốc tế, Trường Đại học Đà Lạt, Lâm Đồng, Việt Nam ^dHọc viện Hải quân, Khánh Hòa, Việt Nam *Tác giả liên hệ: Email: pnson.nri@gmail.com

Lịch sử bài báo Nhận ngày 14 tháng 09 năm 2017 Chỉnh sửa ngày 27 tháng 11 năm 2017 | Chấp nhận đăng ngày 29 tháng 11 năm 2017

Tóm tắt

Các hệ số hiệu chỉnh hiệu ứng tự che chắn nơtron trên nhiệt đối với phản ứng bắt bức xạ ¹⁹⁷Au(n, γ)¹⁹⁸ trong các bia mẫu Au, dạng lá mỏng với nhiều độ dày khác nhau, đã được tính toán xác định bằng phương pháp mô phỏng Monte Carlo sử dụng chương trình MCNP5. Trong nghiên cứu này, các tham số đặc trưng của thiết bị chiếu nơtron (cột nhiệt) của Lò Phản ứng Hạt nhân Đà Lạt đã được sử dụng để thiết lập thông tin đầu vào (input) cho nguồn notron mô phỏng. Phổ năng lượng notron trên nhiệt được định nghĩa theo phân bố 1/E với khoảng năng lượng từ 0.5eV đến 0.2MeV.

Từ khóa: Au-197; Hiệu chỉnh tự hấp thụ notron; Monte Carlo.

Mã số định danh bài báo: http://tckh.dlu.edu.vn/index.php/tckhdhdl/article/view/331

Loại bài báo: Bài báo nghiên cứu gốc có bình duyệt

Bản quyền © 2018 Các tác giả.

Cấp phép: Bài báo này được cấp phép theo CC BY-NC-ND 4.0

CALCULATION OF CORRECTION FACTORS FOR EPITHERMAL NEUTRON SELF-SHIELDING IN Au-197

Pham Ngoc Son^{a*}, Bach Nhu Nguyen^b, Trinh Thi Tu Anh^c, Nguyen Dac Chau^d

^aThe Nuclear Research Institute, Dalat, Lamdong, Vietnam ^bThe Representative Office of Ministry of Information and Communications in Danang City, Danang, Vietnam ^cThe Research Management and International Cooperation Department, Dalat University, Lamdong, Vietnam ^dThe Naval Academy, Khanhhoa, Vietnam ^{*}Corresponding author: Email: pnson.nri@gmail.com

Article history Received: September 14th, 2017 Received in revised form: November 27th, 2017 | Accepted: November 29th, 2017

Abstract

The epithermal neutron self-shielding correction factors for ${}^{197}Au(n,\gamma){}^{198}$ reaction in Au target foils with different thickness were calculated using the Monte Carlo simulation code MCNP5. In this research, the characteristics of neutron irradiation facility at the thermal column of the Dalat Nuclear Research Reactor were used as the input parameters for the neutron source definition. The input epithermal neutron energy spectrum is defined as 1/E distribution from 0.5 eV to 0.2MeV.

Keywords: Au-197; Monte Carlo; Neutron self-shielding correction.

Article identifier: http://tckh.dlu.edu.vn/index.php/tckhdhdl/article/view/331

Article type: (peer-reviewed) Full-length research article

Copyright © 2018 The author(s).

Licensing: This article is licensed under a CC BY-NC-ND 4.0

1. MỞ ĐẦU

Phản ứng bắt bức xạ nơtron ${}^{A}X(n,\gamma)^{A+1}X$ được sử dụng rất phổ biến trong các nghiên cứu thực nghiệm về cấu trúc hạt nhân, cơ chế phản ứng hạt nhân, vật lý nơtron, vật lý hạt nhân thiên văn, xác định số liệu phản ứng hạt nhân... Quá trình tương tác bắt bức xạ của nơtron với vật chất là một trong những phản ứng hạt nhân có nhiều ứng dụng quan trọng trong nhiều lĩnh vực khác nhau của khoa học và công nghệ hạt nhân như: Nghiên cứu phát triển lò phản ứng hạt nhân; Nhà máy điện hạt nhân; Máy gia tốc; Kỹ thuật phân tích kích hoạt nơtron; Chụp ảnh nơtron; Tán xạ nơtron; Chế tạo chất bán dẫn; Sản xuất đồng vị phục vụ trong y học hạt nhân và công nghiệp...

Trong thực tế, các thí nghiệm nghiên cứu cơ bản và nghiên cứu ứng dụng trên cơ sở phản ứng bắt bức xạ nơtron ${}^{A}X(n,\gamma)^{A+1}X$, các mẫu vật liệu nghiên cứu thường được chiếu bởi các nguồn nơtron từ lò phản ứng hạt nhân nghiên cứu, máy gia tốc hoặc nguồn nơtron đồng vị. Trong các phép đo thực nghiệm này, tốc độ phản ứng được mô tả bằng phương trình (1).

$$R = \frac{m}{A} A_{\nu} \int \Phi(E) \sigma(E) dE \tag{1}$$

trong đó *m* là khối lượng mẫu, *A* số khối, A_v là số Avogadro. Để đạt được độ nhạy cần thiết và độ chính xác thống kê cao thì đại lượng *m* phải có giá trị đủ lớn, do đó kích thước hữu hạn của mẫu thường không thỏa mãn được điều kiện lý tưởng (độ dày của mẫu <<< quảng chạy tự do trung bình của notron trong mẫu) để có thể loại trừ được sai số hệ thống do hiệu ứng tự che chắn và hiệu ứng tán xạ nhiều lần của notron trong mẫu.

Do đó, các hệ số bổ chính sai số hệ thống do hiệu ứng tự che chắn nơtron và tán xạ notron nhiều lần trong mẫu trong các thực nghiệm đo số liệu tiết diện phản ứng bắt bức xa notron và tán xa notron đã được nghiên cứu ở nhiều phòng thí nghiêm trên thế giới (Vineyard, 1954; Blech & Averbach, 1965). Yamamoto và Yamamoto (1965) đã tính toán các hệ số hiệu chỉnh sự tự che chắn nơtron cộng hưởng trong các mẫu có độ dày khác nhau, đối với các hạt nhân Au-197, In-115, Mn-55 và Co-59 bằng cách sử dụng số liêu tính toán về tích phân công hưởng nơtron từ chương trình ZUT-code (Kuncir, 1961). Lopes (1989) đã nghiên cứu tính toán hệ số hiệu chỉnh tư hấp thu nơtron công hưởng có bao gồm cả hiệu ứng tán xạ nhiều lần bằng phương pháp tích phân và sử dụng các tham số cộng hưởng nơtron, cung cấp bảng số liệu bổ chính đối với các hạt nhân Mn-55, W-186, Cu-63, Au-197 và In-115 trong các mẫu dạng lá mỏng. Senoo, Nagai, Shima, và Ohsaki (1994) đã phát triển chương trình TIME-MULTI bằng phương pháp Monte Carlo để tính toán hệ số hiệu chỉnh tán xạ nhiều lần của nơtron trong mẫu trong các thực nghiệm đo tiết diện bắt bức xạ nơtron bằng phổ kế thời gian bay (Time of Flight - TOF) trên máy gia tốc. Shcherbakov và Harada (2002) đã xác đinh hê số tư che chắn nơtron công hưởng trong thực nghiệm đo tiết diện phản ứng kích hoạt trong trường notron trên nhiệt của lò phản ứng, phương pháp giải tích gần đúng (Pade Approximations of the Doppler

broadening function - PAD) đã được sử dụng trong đó có tính đến hiệu ứng Doppler tại các năng lương công hưởng. Trkov, Žerovnik, Snoj, và Ravnik (2009) đã phát triển chương trình máy tính MATSSF-code bằng phương pháp giải tích, giải gần đúng phương trình khuyếch tán nơtron để phục vụ cho các tính toán hiệu chỉnh tự che chắn nơtron trong phân tích kích hoạt nơtron trên lò phản ứng. MATSSF-code có ưu điểm là thời gian tính toán nhanh, có thể tính cho mẫu với nhiều thành phần nguyên tố khác nhau, tuy nhiên chương trình này chỉ áp dụng cho một số dạng hình học mẫu đã được định nghĩa sẵn là dạng lá mỏng, hình trụ và hình cầu. Ngoài ra, nhóm tác giả này cũng đã sử dụng chương trình MCNP5 (Monte Carlo N-Particle Transport Code, Version 5) để tính toán so sánh. Các tác giả Goncalves, Martinho, và Salgado (2001) đã nghiên cứu tính toán hê số hiệu chỉnh tự hấp thụ nơtron cộng hưởng đối với thí nghiệm chiếu mẫu dạng dây tròn trong trường nơtron trên nhiệt của lò phản ứng, phương pháp tính toán Monte Carlo bằng chương trình MCNP đã được áp dụng với các kết quả có độ tin cậy tốt. Tác giả Chilian, St-Pierre, và Kennedy (2008) đã nghiên cứu xác đinh hê số hiệu chỉnh tư hấp thu notron trên nhiệt trong phân tích kích hoạt notron bằng kỹ thuật INAA (Instrumental Neutron Activation Analysis). Nhóm tác giả này kết hợp đo thực nghiệm tiết diện hấp thụ nơtron trên nhiệt và các tham số cộng hưởng nơtron để phân tích xác định các tham số hiệu chỉnh tự che chắn nơtron trên nhiệt, như vậy các kết quả của nghiên cứu này có giá trị thực nghiêm tham khảo cho các nghiên cứu liên quan. Tác giả Mancinelli (2012) nghiên cứu hiệu chỉnh tán xạ nơtron nhiều lần bằng thuật toán Monte Carlo đối với mẫu pha lỏng và pha khí trong các thực nghiệm nghiên cứu trên phổ kế tán xạ nơtron.

Qua nghiên cứu tìm hiểu một cách tổng quan tình hình nghiên cứu ở nước ngoài và tính cần thiết của bài toán này cần được áp dụng vào các thí nghiệm, nghiên cứu, đo đạc tại các thiết bị chiếu notron tại Lò Phản ứng Hạt nhân Đà Lạt, nội dung nghiên cứu tính toán xác định hệ số hiệu chỉnh đối với hiệu ứng tự che chắn notron trên nhiệt trong mẫu Au-197 bằng phương pháp Monte Carlo sử dụng chương trình MCNP5 đã được nhóm tác giả đề xuất và thực hiện trong nghiên cứu này với mục tiêu là xác định bảng các hệ số hiệu chỉnh tự hấp thụ notron trên nhiệt đối với các mẫu Au, dạng lá mỏng có độ dày khác nhau từ 10⁻⁶ đến 2.0 mm.

2. PHƯƠNG PHÁP TÍNH TOÁN

2.1. Phương pháp mô phỏng Monte Carlo

Phương pháp Monte Carlo là phương pháp số mô phỏng các mối quan hệ của các biến số hoặc các đại lượng vật lý theo tiến trình được quy định bởi các hàm phân bố xác suất. Trong bài toán mô phỏng quá trình tương tác của nơtron với vật chất, một mô hình số tương ứng với mô hình thực nghiệm phải được định nghĩa và sau đó các số ngẫu nhiên được lựa chọn theo các hàm phân bố xác suất khác nhau của bài toán để thực hiện tính toán (Lux & Koblinger, 1991). Các bước cơ bản trong quá trình mô tả một lịch sử hạt được tóm tắt như sau:

• Bước 1: Gieo một số ngẫu nhiên trong đoạn [0, 1]; Từ hàm phân bố xác suất,

xác định năng lượng E_n , vị trí tọa độ xyz trong không gian nguồn;

- Bước 2: Xác định vécto chỉ phương $\omega = (\omega_x, \omega_y, \omega_z)$, khoảng cách (quảng chạy tự do) và tọa độ x'y'z' của vị trí tương tác tiếp theo;
- *Bước 3*: Xác định loại hạt nhân tham gia tương tác từ hàm mật độ khối;
- Bước 4: Xác định loại phản ứng bắt bức xạ notron hay tán xạ đàn hồi;
- Bước 5: Nếu phản ứng là bắt bức xạ thì kết thúc chu trình vận động của hạt notron và quay lại từ Bước 1 cho một hạt nguồn mới. Nếu phản ứng là tán xạ đàn hồi, xác định năng lượng của notron sau tán xạ E_n' và lặp lại từ Bước 2 cho đến khi hạt bị bắt hoặc vượt ra ngoài giới hạn không gian của bài toán.



Hình 1. Sơ đồ nguyên lý của phương pháp Monte Carlo mô tả quá trình tương tác cơ bản của nơtron với vật chất

2.2. Ứng dụng chương trình MCNP5 tính toán các tham số hiệu chỉnh

Chương trình Monte-Carlo MCNP5 có thể sử dụng để mô phỏng và tính toán các hệ số hiệu chỉnh tự hấp thụ nơtron và tán xạ nhiều lần của nơtron bên trong không gian mẫu trong thí nghiệm đo tiết diện bắt bức xạ nơtron trên các dòng nơtron phin lọc đơn năng, trường nơtron nhiệt và trên nhiệt của lò phản ứng nghiên cứu, đối với các dạng hình học mẫu và cấu hình chiếu khác nhau. Chương trình MCNP5 cho phép người sử dụng tính toán phân bố phổ năng lượng của nơtron bị nhiễu loạn trong mẫu và tính toán tốc độ phản ứng bắt bức xạ của nơtron với hạt nhân trong mẫu một cách chính xác theo quy luật thống kê. Tuy nhiên các lệnh Output mặc định của MCNP5 không cung cấp thông tin về tốc độ phản ứng và thông lượng đối với thành phần các nơtron tán xạ nhiều lần tạo nên. Do đó không xác định được một cách trực tiếp hệ số tán xạ notron nhiều lần từ các lệnh Output mặc định của MCNP5. Theo tài liệu hướng dẫn sử dụng chương trình MCNP5 (Monte Carlo Team, 2003) thì chúng ta có thể giải quyết được vấn đề nêu trên bằng cách bổ sung các câu lệnh vào một số chương trình con của MCNP5 và thực hiện biên dịch lại chương trình để có thể ghi nhận trong tập tin Output thông tin thống kê về các nơtron tán xạ nhiều lần trong mẫu. Trong MCNP5, phân bố thông lượng nơtron bị nhiễu loạn trong mẫu được xác định bằng lệnh: *Tally F4:N*. Tốc độ phản ứng (n, γ) được xác định bằng các lệnh:

FC4 (n, gamma) reaction rate F4:N 60 80 100 FM4 -1.0 1 102 M1 79197.60c 1.0

Trong trường hợp vị trí chiếu mẫu nằm trong trường notron nhiệt và trên nhiệt có phân bố đều theo các hướng (*isotopic neutron source*) thì hệ số hiệu chỉnh tự hấp thụ notron nhiệt G_{th} và notron trên nhiệt G_{ep} được xác định theo các công thức (2) và (3). Trong các trường hợp nguồn notron chuẩn trực hoặc nguồn đồng vị thì các công thức (2) và (3) vẫn áp dụng được nhưng các đặc trưng về phân bố năng lượng và vécto chỉ phương của notron phải được định nghĩa theo đúng bản chất thực tế của thiết bị thí nghiệm. Hệ số hiệu chỉnh tự hấp thụ notron nhiệt G_{th} và notron trên nhiệt G_{ep} được xác định như sau:

$$G_{th} = \frac{\int_{E_1}^{E_2} \Phi(E)\sigma_{n\gamma}(E)dE}{\int_{E_1}^{E_2} \Phi_0(E)\sigma_{n\gamma}(E)dE}$$
(2)
$$G_{ep} = \frac{\int_{E_2}^{E_3} \Phi(E)\sigma_{n\gamma}(E)dE}{\int_{E_2}^{E_3} \Phi_0(E)\sigma_{n\gamma}(E)dE}$$
(3)

trong đó: $\sigma_{n\gamma}(E)$ là tiết diện phản ứng (n, γ) ; $\Phi_0(E)$ là thông lượng notron theo năng lượng E (tương ứng với trường hợp mẫu được pha loãng vô hạn); $\Phi(E)$ là thông lượng notron theo năng lượng E bị nhiễu loạn bên trong mẫu thực do hiệu ứng tự che chắn notron trong mẫu; E_1 và E_3 lần lượt là giới hạn dưới và trên của vùng năng lượng quan tâm; E_2 là năng lượng cắt Cd (0.5eV). Trong công thức (3) cận tích phân lấy trong vùng năng lượng notron trên nhiệt hay còn gọi là vùng notron cộng hưởng từ $E_2 = 0.5eV$ đến $E_3 = 0.2MeV$; Công thức (2) cận tích phân lấy trong vùng năng lượng notron nhiệt từ $E_1 = 10^{-5}eV$ đến $E_2 =$ 0.5eV. Trong các tính toán, thông lượng notron không bị nhiễu loạn được xác định đối với mật độ của mẫu so sánh được pha loãng vô hạn tương ứng với hệ số là $\rho = 10^{-6}\rho_0$, ρ_0 là mật độ của mẫu trong thực nghiệm. Hệ số tán xạ nơtron nhiều lần được xác định bằng công thức (4), hệ số này tính bằng tỷ số của tổng tốc độ phản ứng bắt bức xạ (n, γ) do các nơtron chưa tham gia tán xạ và nơtron đã qua tán xạ đàn hồi trên tốc độ phản ứng (n, γ) do thành phần nơtron không bị tán xạ. Công thức hệ số tán xạ nơtron nhiều lần được tính như sau:

$$MSF = \frac{\int_{E_{l}}^{E_{h}} \Phi_{ns}(E)\sigma_{n\gamma}(E)dE + \int_{E_{l}}^{E_{h}} \Phi_{ms}(E)\sigma_{n\gamma}(E)dE}{\int_{E_{l}}^{E_{h}} \Phi_{ns}(E)\sigma_{n\gamma}(E)dE}$$

$$(4)$$

trong đó: Φ_{ns} là thành phần thông lượng nơtron không bị tán xạ trong mẫu (*non-scattring*); Φ_{ms} là thành phần thông lượng nơtron đã qua một hoặc nhiều tán xạ đàn hồi trong mẫu (*multi-scattering*).

2.3. Kiểm tra đánh giá kết quả tính toán

Phương pháp tính toán các hệ số hiệu chỉnh tự che chấn nơtron và tán xạ nơtron nhiều lần trong mẫu bằng chương trình MCNP5 đã được kiểm tra bằng cách so sánh với số liệu đã công bố của các tác giả khác trước khi dưa vào áp dụng trong thực nghiệm phản ứng (n, γ) tại Lò Phản ứng Hạt nhân Đà Lạt. Các kết quả so sánh trên Bảng 1 và Hình 2 cho thấy kết quả tính toán bằng chương trình MCNP5 đối với mẫu Au-197 có sự phù hợp tốt với các số liệu thực nghiệm của Lopes (Lopes & Avila, 1990). Bảng 2 so sánh kết quả tính toán hệ số G_{th} của mẫu Au-197 với số liệu tính toán bằng chương trình MATSSF (Trkov và ctg., 2009). Các kết quả so sánh cho thấy chương trình MCNP5 đã được ứng dụng và kiểm chứng với độ tin cậy cao so với số liệu thực nghiệm và phương pháp khác để áp dụng trong tính toán xác định các hệ số hiệu chỉnh tự che chắn notron trong mẫu.

| Độ dày mẫu (mm) | Hệ số G _{ep} | | $\mathbf{D} \hat{\mathbf{a}} \hat{\mathbf{b}} \hat{\mathbf{a}} \hat{\mathbf{b}} (0(1))$ |
|--------------------|-----------------------|---------------------|---|
| | MCNP5 | Số liệu thực nghiệm | |
| 1.10-6 | 1.000 | 1.000 | 0.0 |
| 1.10-5 | 1.000 | 0.999 | 0.1 |
| 1.10-4 | 0.990 | 0.986 | 0.4 |
| 1.10-3 | 0.890 | 0.881 | 1.0 |
| 0.011 | 0.531 | 0.516 | 2.8 |
| 0.110 | 0.210 | 0.210 | 0.2 |
| 2.100 | 0.070 | | |

Bảng 1. Kết quả tính toán hệ số tự che chắn nơtron trên nhiệt *Gep* bằng chương trình MCNP5 đối với mẫu Au-197 dạng lá tròn, so sánh với số liệu thực nghiệm của Lopes và Avila (1990)

Ghi chú: Nguồn của cột Số liệu thực nghiệm là của Lopes và Avila (1990).





Ghi chú: Mẫu Au-197 dạng lá tròn chiếu trong trường nơtron trên nhiệt của lò phản ứng, so sánh với số liệu thực nghiệm của Lopes và Avila (1990).

Bảng 2. Kết quả tính toán hệ số tự che chắn nơtron nhiệt *G_{th}* bằng chương trình MCNP5 đối với mẫu Au-197 dạng dây tròn

| Bán kính (mm) | Hệ số G _{th} | Độ lệch (%) | |
|------------------|-----------------------|-------------------------------------|---------------|
| | MCNP5 (X) | MATSSF (Trkov và ctg., 2009) (R) | D=(X-R)/R*100 |
| 0.01 | 0.994 | 0.994 | 0.0 |
| 0.02 | 0.983 | 0.988 | -0.5 |
| 0.03 | 0.981 | 0.982 | -0.1 |
| 0.04 | 0.979 | 0.975 | 0.4 |
| 0.05 | 0.977 | 0.969 | 0.8 |
| 0.06 | 0.974 | 0.963 | 1.2 |
| 0.07 | 0.971 | 0.957 | 1.4 |
| 0.08 | 0.967 | 0.951 | 1.7 |

Ghi chú: Kết quả được so sánh với số liệu tính toán bằng chương trình MATSSF.

3. KẾT QUẢ VÀ THẢO LUẬN

Phương pháp Monte Carlo sử dụng chương trình MCNP5 đã được nghiên cứu áp dụng trong bài toán xác định hệ số tự hấp thụ nơtron trên nhiệt đối với mẫu Au-197. Bảng 1 mô tả các kết quả tính toán hệ số G_{ep} đố với dạng mẫu lá tròn; Bảng 2 mô tả kết quả tính toán hệ số G_{th} đối với mẫu dạng dây tròn. Các kết quả tính toán đã được so sánh với số liệu thực nghiệm của các tác giả khác, đã công bố trên một số tạp chí và hội nghị quốc tế. Kết quả kiểm tra so sánh cho thấy có sự phù hợp tốt với số liệu của các tác giả khác khi các điều kiện ban đầu về phân bố phổ năng lượng nơtron và hình học mẫu là tương

đồng như nhau; Điều này chứng tỏ rằng phương pháp tính và chương trình tính toán MCNP5 là có cơ sở tin cậy để giải quyết bài toán xác định các tham số tự hấp thụ nơtron. Trong đó các tham số Input được mô tả chính xác với từng trường hợp thực tế về hình học mẫu, thành phần vật liệu, hình học chiếu mẫu và nguồn nơtron. Kết quả tính toán hệ số tự hấp thụ nơtron trên nhiệt đối với mẫu Au-197 theo các điều kiện khác nhau về kích thước mẫu và hình học chiếu được mô tả trong Bảng 3 và Hình 3.

| | | • | • | |
|--------------------|---|-------------------|-------------------|--|
| Độ dày mẫu (mm) | Hệ số tự che chắn notron trên nhiệt G _{ep} (Epithermal neutron self-shielding factors) | | | |
| | А | В | С | |
| 1.10-6 | 1.0 ± 0.003 | 1.0 ± 0.058 | 1.0 ± 0.012 | |
| 1.10-5 | 1.0 ± 0.003 | 1.0 ± 0.058 | 1.0 ± 0.012 | |
| 1.10-4 | 0.997 ± 0.003 | 1.0 ± 0.058 | 0.987 ± 0.018 | |
| 1.10-3 | 0.996 ± 0.003 | 0.906 ± 0.053 | 0.889 ± 0.011 | |
| 0.011 | 0.722 ± 0.002 | 0.595 ± 0.035 | 0.531 ± 0.006 | |
| 0.110 | 0.293 ± 0.001 | 0.245 ± 0.014 | 0.207 ± 0.002 | |
| 1.100 | 0.114 ± 0.001 | 0.092 ± 0.054 | 0.079 ± 0.001 | |
| 2.100 | 0.086 ± 0.001 | 0.073 ± 0.042 | 0.072 ± 0.001 | |

Bảng 3. Kết quả tính toán hệ số tự che chắn nơtron trên nhiệt *Gep* đối với mẫu Au-197, theo các độ dày mẫu và các hình học chiếu khác nhau

Ghi chú: A) Dòng notron chuẩn trực, mẫu đặt dọc theo trục của dòng notron; B) Nguồn notron hình trụ đẳng hướng, mẫu đặt dọc theo trục của nguồn; và C) Nguồn notron hình trụ đẳng hướng, mẫu đặt vuông góc với trục của nguồn.

Hình 3 cho thấy số liệu thực nghiệm của Shcherbakov và Harada (2002) phù hợp tốt với trường hợp mô phỏng nguồn nơtron đẳng hướng và tiết diện mẫu đặt vuông góc với trục của kênh chiếu. Sự khác biệt của kết quả mô phỏng đối với các trường hợp có góc chiếu khác nhau thể hiện trên Hình 3 cho thấy sự ảnh hưởng của hiệu ứng 'cạnh' (*edge effect*) điều này xảy ra khi mẫu có độ dày hữu hạn và đường kính mẫu tiệm cận tương đối so với đường kính của kênh chiếu notron. Tuy nhiên để có thông tin một cách định lượng về hiệu ứng này thì cần có thêm nhiều nghiên cứu mô phỏng với độ chi tiết cao về hình học mẫu và cấu hình thí nghiệm. Sự khác biệt giữa các hình học chiếu mẫu đạt giá trị cực đại khi độ dày mẫu có giá trị khoảng 0.01mm, có thể giải thích điều này là khi độ dày mẫu hiệu dụng có tính đến '*edge effect*' tăng dần đến giá trị tương đương với quảng chạy tự do trung bình λ của nơtron trong mẫu. Khi độ dày mẫu hiệu dụng vượt hơn λ thì hiệu ứng bão hoà kích thước (hay bão hoà khối lượng) sẽ xuất hiện theo quy luật 'exponental decay'.



Hình 3. Kết quả tính toán hệ số tự che chắn nơtron trên nhiệt G_{ep} đối với mẫu Au-197, theo các độ dày mẫu và theo các cấu hình chiếu mẫu khác nhau

Nguồn: Số liệu thực nghiệm của Shcherbakov và Harada (2002).

4. KẾT LUẬN

Phương pháp Monte Carlo ứng dụng chương trình MCNP5 đã được nghiên cứu áp dụng thành công mô phỏng xác định phổ nơtron bị nhiễu loạn (bất đồng đều) trong mẫu Au-197 và xác định tốc độ phản ứng bắt bức xạ (n, γ) theo năng lượng trong mẫu từ đó tính toán được các tham số hiệu chỉnh tự che chắn nơtron trên nhiệt trong mẫu theo các điều kiện thí nghiệm khác nhau về hình học mẫu và nguồn nơtron. Từ các kết quả nghiên cứu cho thấy rằng, các hệ số hiệu chỉnh phụ thuộc rất mạnh vào độ dày của mẫu và phụ thuộc vào góc chiếu tương đối theo phương của dòng nơtron chuẩn trực tại vị trí chiếu so với vecto pháp tuyến của mẫu.

TÀI LIỆU THAM KHẢO

- Baek, W. Y., Kim, G. N., Cho, M. H., Ko, I. S., Namkung, W., Grigoriev, Y. V., Faikov, S. H., Shvetshov, V. N., & Furman, W. I. (2000). Investigation of γ-multiplicity spectra and neutron capture cross-sections of 232Th in the energy region 21.5±215 eV. Nuclear Instruments and Methods in Physics Research Section B: Beam Interactions with Materials and Atoms, 168(4), 453-461.
- Blech, I. A., & Averbach, B. L. (1965). Multiple scattering of neutrons in vanadium and copper. *Physical Review Journals*, 137(4a), 1113-1116.
- Cashwell, E. D., Everett, C. J., & Rechard, O. W. (1957). A practical manual on the Monte Carlo method for random walk problems. New Mexico, USA: Los Alamos

Scientific Laboratory. Retrieved from https://catalog.hathitrust.org/ Record/012213450.

- Chilian, C., St-Pierre, J., & Kennedy, G. (2008). Complete thermal and epithermal neutron self-shielding corrections for NAA using a spreadsheet. *Journal of Radioanalytical and Nuclear Chemistry*, 278(3), 745-749.
- Goncalves, I. F., Martinho, E., & Salgado, J. (2001). Monte Carlo calculation of epithermal neutron resonance self-shielding factors in wires of different materials. *Applied Radiation and Isotopes*, *55*(4), 447-451.
- Kuncir, G. F. (1961). A program for the calculation of resonance integrals [Technical Report]. Retrieved from https://www.researchgate.net/publication/255475596 _a_program_for_the_calculation_of_resonance_integrals.
- Lopes, M. D. C., & Avila, J. M. (1989). Multiple-scattering resonance self-shielding factors in foils. *Nuclear Instruments and Methods in Physics Research*, 280(2-3), 304-309.
- Lopes, M. D. C., & Avila, J. M. (1990). The effect of neutron flux anisotropy on the resonance self-shielding factors in foils. *Kerntechnik*, 55(1), 49-52.
- Lux, I., & Koblinger, L. (1991). *Monte Carlo particle transport methods: Neutron and photon calculations*. Florida, USA: CRC Press.
- Mancinelli, R. (2012). Multiple neutron scattering corrections: Some general equations to do fast evaluations. Paper presented at The 5th European Conference on Neutron Scattering, Czech. Retrieved from http://iopscience.iop.org/article/ 10.1088/1742-6596/340/1/012033/pdf.
- Monte Carlo Team. (2003). *MCNP A general Monte Carlo n-particle transport code*. Retrieved from http://permalink.lanl.gov/object/tr?what=info:lanl-repo/lareport/ LA-13709-M.
- Salgado, J., Martinho, E., & Goncalves, I. F. (2002). *Multi-scattering corrections for measurements of (n, gamma) cross section*. Paper presented at The 4th nTOF Theory Group Meeting, Portugal.
- Senoo, K., Nagai, Y., Shima, T., & Ohsaki, T. (1994). A Monte Carlo code for multiple neutron scattering events in a thick sample for (n, y) experiments. Nuclear Instruments and Methods in Physics Research Section A: Accelerators, Spectrometers, Detectors and Associated Equipment, 339(3), 556-563.
- Shcherbakov, O., & Harada, H. (2002). Resonance self-shielding corrections for activation cross section measurements. *Journal of Nuclear Science and Technology*, 39(5), 548-553.
- Trkov, A., Žerovnik, G., Snoj, L., & Ravnik, M. (2009). On the self-shielding factors in neutron activation analysis. *Nuclear Instruments and Methods in Physics Research*, 610(2), 553-565.

- Yamamoto, H., & Yamamoto, K. (1965). Self-shielding factors for resonance foils. Journal of Nuclear Science and Technology, 2(10), 421-424.
- Vineyard, G. H. (1954). Multiple scattering of neutrons. *Physical Review Journals*, 96(1), 93-98.