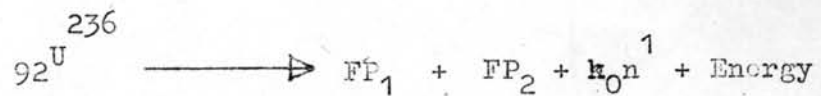
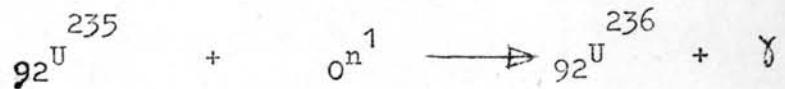




2.1 ต้นกำเนิดนิวตรอน

หมายถึงแหล่งที่ผลิตอนุภาคนิวตรอน ซึ่งนิวตรอนเกิดขึ้นได้จากปฏิกิริยานิวเคลียร์ต่างๆดังนี้คือ

(1) ปฏิกิริยาฟิชชัน (Fission reaction) เช่น เครื่องปฏิกรณ์ปรมาณู



(FP₁, FP₂ = Fission products)

(2) ปฏิกิริยาที่ใช้รังสีแกมมายิงเข้าไปยังธาตุ เช่น



(3) ปฏิกิริยาที่ใช้อนุภาคที่มีประจุ (แอลฟา โปรตอน) ยิงเข้าไปยังธาตุแล้วเกิดปฏิกิริยานิวเคลียร์ให้อนุภาคนิวตรอน



ในการศึกษาครั้งนี้ใช้นิวตรอนที่ผลิตจากปฏิกิริยา (α, n) ตัวที่ให้อนุภาคแอลฟาได้แก่ Ac²²⁷, Am²⁴¹, Ra²²⁶, Pu²³⁸, Cm²⁴², Th²²⁸ ส่วนธาตุที่จะใช้เป็นเป้า มักนิยมใช้เบอริลเลียม เพราะว่าให้นิวตรอนyield สูง เช่น

เบอริลเดี่ยวที่หนาๆจะให้นิวตรอนเกือบ 4 เท่าของที่ไถ่จากโบรอน ถ้าเทียบกับ ฟลูออรีน เบอริลเดี่ยวจะให้นิวตรอนยี่ดมากกว่า 6 เท่า

	²²⁷ Ac	²⁴¹ Am	²⁴² Cm	²²⁶ Ra	²²⁸ Th	²³⁸ Pu
Half life	21.8	433	163	1600	1.913	87.75
Target	Be	Be	Be	Be	Be	Be
Neutron emission n/sec per Ci	1.5×10^7	2.2×10^6	2.5×10^6	1.3×10^7	2×10^7	2.2×10^6
γ -exposure rate mR/h at 1m/Ci	120	< 2.5	2.5	780	600	< 1

Ac²²⁷ = Actinium Am²⁴¹ = Americium Cm²⁴² = Curium

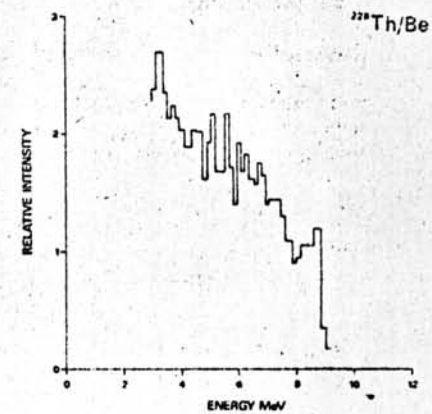
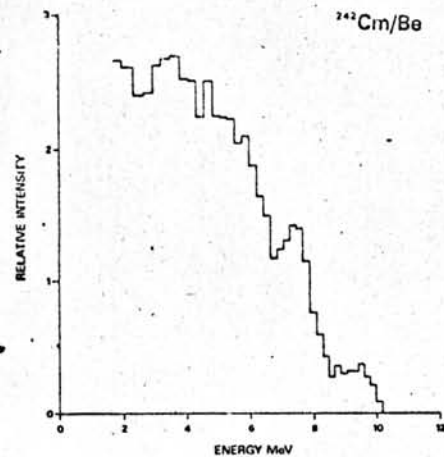
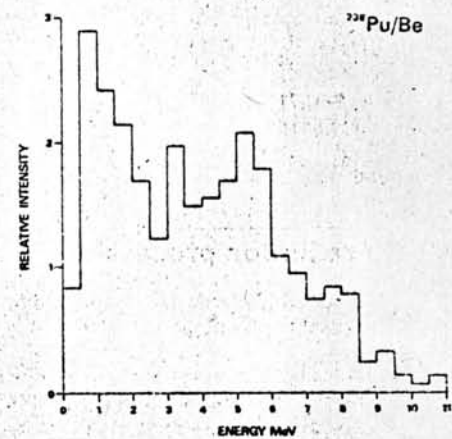
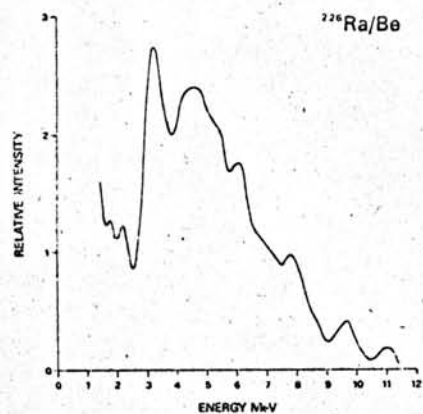
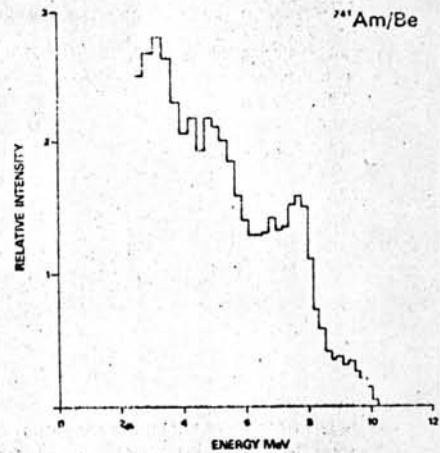
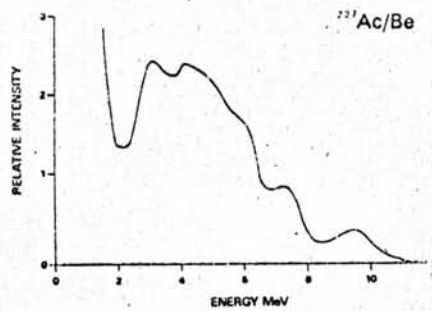
Ra²²⁶ = Radium Th²²⁸ = Thorium Pu²³⁸ = Plutonium

ตาราง 2.1 แสดงถึงแกมมาและนิวตรอนที่ออกจากต้นกำเนิดชนิดต่างๆ¹ จากตาราง จะเห็นว่าฟลูโตเนียม-เบอริลเดี่ยว ให้นิวตรอนออกมาน้อย แต่มีข้อดีคือให้ γ -exposure rate ต่ำ ทำให้มีอันตรายน้อย ดังนั้นจึงเหมาะจะใช้เป็น (α, n) source

2.2 ต้นกำเนิดนิวตรอนชนิดฟลูโตเนียม-เบอริลเดี่ยว (Pu-Be source)

ฟลูโตเนียม-เบอริลเดี่ยว (Pu-Be) อยู่ในรูปสารประกอบกึ่งโลหะ มีความหนาแน่น 3.78 กรัม/ลูกบาศก์เซนติเมตร ฟลูโตเนียม-เบอริลเดี่ยวให้อนุภาคแอลฟาที่มีพลังงาน 5.14 มิลลิอิเล็กตรอนโวลต์ และให้นิวตรอนได้สูงที่สุดประมาณ 6×10^6 นิวตรอน/วินาที นิวตรอนสเปกตรัมเริ่มจากที่พลังงาน 0 ถึงประมาณ 10.6 มิลลิอิเล็กตรอนโวลต์ พลังงานเฉลี่ยประมาณ 4.2 มิลลิอิเล็กตรอนโวลต์ รูปร่างของ

1 The Queen s Award to Industry. 1974. Radiation Source for Laboratory and Industrial use. England: The Radiochemical Centre Ltd. page 91.



Spectra reproduced by courtesy of:

- $^{227}\text{Ac}/\text{Be}$ GEIGER, K. and VAN DER ZWAN, L.
Int. J. Appl. Radiat. Isotopes, 24, 167, 1973.
 $^{241}\text{Am}/\text{Be}$, $^{242}\text{Cm}/\text{Be}$, LORCH, E. A.
Int. J. Appl. Radiat. Isotopes, 24, 588-9, 1973.
 $^{238}\text{Pu}/\text{Be}$ BLOCK, S. *et al*
Health Physics, 13, 1027, 1967.
 $^{226}\text{Ra}/\text{Be}$ KLUGG, H.
Z. Naturforschung, 24A, 1290, 1969.

The $^{241}\text{Am}/\text{Be}$, $^{242}\text{Cm}/\text{Be}$ and $^{228}\text{Th}/\text{Be}$ sources were made and measured at The Radiochemical Centre using a stilbene crystal and pulse shape discrimination.

Note:
 $(\alpha, n)\text{Be}$ neutron sources also emit a significant number of low energy ($< 1\text{MeV}$) neutrons.

Figure 54

รูป 2.1 แสดงสเปกตรัมของแหล่งกำเนิดนิวตรอนชนิดต่างๆ

จากหนังสืออ้างอิงเล่มที่ 8

พลูโตเนียม-เบอริลเลียมเป็นรูปทรงกระบอก ถ้าใช้เส้นผ่าศูนย์กลาง 2 ซม. และสูง 3 ซม. จะได้นิวตรอนยึดค้ประมาณ 10^6 นิวตรอน/วินาที จากการทดลองของ ลัจวัต ใช้พลูโตเนียม 13 กรัมผสมกับเบอริลเลียม 7 กรัม วัคนิวตรอนยึดค้ได้ 1.2×10^6 นิวตรอน/วินาที ส่วนพลูโตเนียม-เบอริลเลียม ที่ใช้ศึกษาอยู่นี้ พลูโตเนียมอยู่ในรูปออกไซด์ (PuO_2) Pu หนัก 0.311 กรัม Be หนัก 7.0 กรัม มีความแรง 5.34 คูรี จะปล่อยนิวตรอน 1.11×10^7 นิวตรอน/วินาที นิวตรอนเอจ (Ages of neutron) ในน้ำประมาณ 52.8 ตารางเซนติเมตร

2.3 อนุภาคนิวตรอน

เป็นอนุภาคที่อยู่ในนิวเคลียสของปรมาณู ไม่มีประจุ มีมวลหนึ่ง 1.00898 amu หรือ 1.675×10^{-24} กรัม แบ่งนิวตรอนออกเป็นพวกๆตามพลังงานของมัน

- (1) นิวตรอนช้า (Slow neutrons) มีพลังงานตั้งแต่ 0 - 1000 eV
- (2) นิวตรอนชนิดกลางๆ (Intermediate neutrons) มีพลังงานตั้งแต่ 10^3 - 5×10^5 eV
- (3) นิวตรอนเร็ว (Fast neutrons) มีพลังงานตั้งแต่ 0.5 - 10 MeV
- (4) นิวตรอนชนิดเร็วมาก (Very fast neutrons) พลังงานตั้งแต่ 10 - 50 MeV
- (5) นิวตรอนชนิดเร็วมากๆ (Ultra fast neutrons) มีพลังงานตั้งแต่ 50 MeV

สำหรับนิวตรอนช้านี้ อาจแบ่งได้เป็น 3 พวกดังนี้

- (1) นิวตรอนเย็น (Cold neutrons) มีพลังงานน้อยกว่า 0.002 eV นิวตรอน ชนิดนี้มีอำนาจทะลุทะลวงผลึกของสารไค้อย่างดี
- (2) เทอร์มาลนิวตรอน (Thermal neutrons) นิวตรอนพวกนี้ มีพลังงานเฉลี่ย เท่ากับพลังงานเฉลี่ยของอะตอมในตัวกลาง

(3) อีพิเทอร์มาลนิวตรอน (Epithermal neutrons) เป็นนิวตรอนที่มีพลังงานสูงกว่าเทอร์มาลนิวตรอนเล็กน้อย นิวตรอนในช่วงที่ทำให้การกระจายของนิวตรอนตามพลังงานไม่เป็นไปตามแมกซ์เวลล์ดิสทริบิวชัน (Maxwell distribution) เป็นอีพิเทอร์มาลนิวตรอน

สำหรับนิวตรอนที่ได้จาก Pu-Be ที่แช่อยู่ในน้ำ พลังงานจะอยู่ในช่วงนิวตรอนเร็วถึงเทอร์มาลนิวตรอน ดังนั้นการหานิวตรอนฟลักซ์ ก็จะหาเฉพาะเทอร์มาลนิวตรอนและนิวตรอนเร็ว

2.4 การลดความเร็วของนิวตรอน (Moderation of neutron)

นิวตรอนที่วิ่งออกจากตัวกำเนิดนิวตรอน Pu-Be เป็นนิวตรอนที่มีพลังงานสูงอยู่ในช่วงมีดเปลี่ยนอิเล็กตรอนโวลต์ เมื่อมันวิ่งออกมาจากตัวกำเนิด จะมีการชนกับนิวเคลียสของตัวกลาง ซึ่งเป็นการชนแบบยืดหยุ่น (elastic scattering) ในการชนกับนิวเคลียสแต่ละครั้ง นิวตรอนจะสูญเสียพลังงานที่มีอยู่ให้กับนิวเคลียสที่ถูกชน ทำให้ความเร็วของนิวตรอนลดลง ตัวกลางที่ลดความเร็วของนิวตรอนเรียกว่า โมเดอเรเตอร์ (Moderator) และวิธีการเรียกว่า Moderation หรือ Thermalization เมื่อนิวตรอนชนกับนิวเคลียสของตัวกลางแบบยืดหยุ่น จะได้

(1) โมเมนตัมคงที่ (Momentum conserved)

(2) พลังงานจลน์คงที่ (Kinetic energy conserved)

การพิจารณาว่าสภาวะที่ใช้สำหรับลดความเร็วของนิวตรอนต้องคำนึงถึงข้อต่อไปนี้

(1) ภาควัดขวางจุลภาคของการกระเจิง (Microscopic scattering cross section = σ_s)

(2) ภาควัดขวางจุลภาคของการดูดกลืน (Microscopic absorption cross section = σ_a)

(3) พลังงานเฉลี่ยของนิวตรอนที่ลดลงต่อการชน 1 ครั้ง

พิจารณาการชนอย่างจัง (head on) ระหว่างนิวตรอนและนิวเคลียสของตัวกลางที่มี mass number เท่ากับ A

E_0 = พลังงานของนิวตรอนก่อนชน

E = พลังงานของนิวตรอนหลังชน

จากโมเมนตัมและพลังงานจลน์คงที่ จะได้

$$\frac{E}{E_0} = \frac{(A - 1)^2}{(A + 1)^2} \dots\dots\dots(2.1)^1$$

สมการ (2.1) จะเกี่ยวข้องกับพลังงานที่สูญหายไปมากที่สุดในการชน 1 ครั้ง ในกรณีของไฮโดรเจน A=1 ถ้าเป็นการชนอย่างจัง นิวตรอนจะหยุดทันที ในกรณีของคาร์บอน A=12 อัตราส่วนของพลังงานที่หายไปมากที่สุดต่อการชน 1 ครั้ง เป็น 28 เปอร์เซ็นต์ ในกรณีของยูเรเนียม A=238 จะลดพลังงานไว้แค่เพียง 2 เปอร์เซ็นต์ ทั้งนี้จะเห็นได้ว่าเมื่อนิวตรอนวิ่งไปชนนิวเคลียสหนักๆ พลังงานของมันจะไม่เปลี่ยนแปลง ตรงกันข้าม ถ้านิวตรอนชนสารประกอบที่มี A น้อย พลังงานจะลดลงอย่างมาก จนกระทั่งมีพลังงานเฉลี่ยเท่ากับพลังงานเฉลี่ยของตัวกลาง นอกจากนี้ นิวตรอนอาจจะหมกหมุกโดยปฏิกิริยานิวตรอนแคปเจอร์ (Neutron capture) คือ ขณะที่นิวตรอนวิ่งเข้ามาชนกับนิวเคลียสแบบยึดหยุ่นแล้ว ความเร็วลดลงจนกระทั่งพลังงานอยู่ที่ระดับหนึ่ง ซึ่งนิวเคลียสที่ชนนั้นมีภาคตัดขวางของการถูกกลืนสูง นิวตรอนก็就会被เกิดปฏิกิริยานิวตรอนแคปเจอร์ เช่นผ่านนิวตรอนเร็วลงไปโดยสารละลาย $CaCl_2$ นิวตรอนถูกทำให้ช้าเนื่องจากชนกับน้ำแบบยึดหยุ่น จนกระทั่งมีพลังงานประมาณ 0.178 eV มันจะถูกนิวเคลียสของแคลเซียมจับไว้

เนื่องจากการชนแต่ละครั้งอาจจะไม่ชนอย่างจังเสมอ บางครั้งจะทำมุมต่างๆ

1 Richard Stephenson. 1958. Introduction to Nuclear Engineering.

Tokyo: Kogakusha Company, L T D. page 69

กัน พลังงานที่เสียไปในการชนแต่ละครั้งจะไม่เท่ากัน ถ้าชนอย่างจังพลังงานจะเสียไปมากที่สุด แต่เฉลี่ยแล้วพลังงานที่เสียไปในการชน 1 ครั้งจะน้อยกว่าในสมการ

ξ = Average logarithmic energy decrement per collision

$$= \ln \frac{E_0}{E}$$

A = Mass number ของนิวเคลียสที่ถูกนิวตรอนชน

$$\xi = 1 + \frac{(A - 1)^2}{4A} \ln \left(\frac{A - 1}{A + 1} \right)^2$$

ในกรณีที่ $A > 10$

$$\xi = \frac{2}{A + 2/3}$$

ถ้าโมเลกุลเป็นสารประกอบ ค่าเฉลี่ยของ ξ จะหาได้จากสมการ

$$\xi = \frac{\sigma_{s1} \xi_1 + \sigma_{s2} \xi_2 + \dots + \sigma_{sn} \xi_n}{\sigma_{s1} + \sigma_{s2} + \dots + \sigma_{sn}}$$

σ = ภาคตัดขวางจุลภาคของการกระเจิง (microscopic scattering cross section) เช่น น้ำประกอบด้วยไฮโดรเจน 2 อะตอม และ ออกซิเจน 1 อะตอม

$$\xi_{H_2O} = \frac{2 \sigma_s(H) + \sigma_s(O) \xi(O)}{2 \sigma_s(H) + \sigma_s(O)} \quad (\xi_H = 1)$$

ξ จะลดลงเมื่อแมสของนิวเคลียสที่ถูกชนมากขึ้น จำนวนการชนกับนิวไคลด์ของตัว

กลางเมื่อลดพลังงานของนิวตรอนจาก 2 MeV ถึง 0.025 eV จะหาได้จาก

$$\begin{aligned} \text{จำนวนการชนเฉลี่ยเพื่อลดพลังงานของนิวตรอนจาก} &= \frac{\ln \left(\frac{2 \times 10^6}{0.025} \right)}{\xi} \\ \text{2 MeV ถึง 0.025 eV} &= \frac{18.2}{\xi} \end{aligned}$$

Element	Mass No	α	ξ	Collisions to Thermalize
Hydrogen	1	0	1.000	18
Deuterium	2	0.111	0.725	25
Helium	4	0.360	0.425	43
Beryllium	9	0.640	0.206	86
Carbon	12	0.716	0.158	114
Uranium	238	0.983	0.000838	2172
Water	-	-	0.948	19
Heavy water	-	-	0.570	32

ตาราง 2.2 แสดง Scattering properties of nuclei¹
 จากตารางถ้า ξ มีค่ามาก จำนวนการชน (เพื่อให้นิวตรอนเร็วเป็นเทอร์มาลนิวตรอน) จะน้อยลง และ ξ ของไฮโดรเจนมีค่ามาก แสดงว่าจำนวนการชนเพื่อให้นิวตรอนเร็วเป็นเทอร์มาลนิวตรอนจะมีค่าน้อย ดังนั้นจึงเหมาะที่จะใช้เป็น

1 Samuel Glasstone, and Alexander Sesonske. 1967. Nuclear Reactor Engineering. New York: D. Van Nostrand Co.

วัสดุสำหรับลดความเร็ว การที่จะพิจารณา ξ อย่างเดียวนั้นยังไม่ถูกต้อง ต้องพิจารณาภาคตัดขวางมหภาคของการกระเจิงด้วย

$\xi \xi_s$ = The slowing down power of material ซึ่งแสดงถึง logarithm เติบโตของพลังงานนิวตรอนที่ลดลงต่อหนึ่งหน่วยระยะทาง ถ้าสารใดมี slowing down power และภาคตัดขวางมหภาคของการดูดกลืนเทอร์มาลนิวตรอนสูง มันจะไม่เหมาะที่จะใช้เป็นโมเดอเรเตอร์ เพราะว่าเทอร์มาลนิวตรอนจะถูกดูดกลืนหมด ดังนั้นการพิจารณาสารที่ใช้เป็นโมเดอเรเตอร์สารต้องมี slowing down power สูง ภาคตัดขวางมหภาคของการดูดกลืนเทอร์มาลนิวตรอนต่ำ

$$\begin{aligned} \text{Moderating Ratio} &= \frac{\text{The slowing down power}}{\text{The microscopic absorption cross section}} \\ &= \frac{\xi \xi_s}{\xi_a} \\ &= \frac{\xi N \sigma_s}{\xi N \sigma_a} \\ &= \frac{\xi \sigma_s}{\xi \sigma_a} \end{aligned}$$

ξ_a = ภาคตัดขวางมหภาคของการดูดกลืนเทอร์มาลนิวตรอน (Macroscopic absorption cross section)

σ_a = ภาคตัดขวางจุลภาคของการดูดกลืนเทอร์มาลนิวตรอน (Microscopic absorption cross section)

N = จำนวนอะตอมใน 1 ลูกบาศก์เซนติเมตรของโมเดอเรเตอร์

Moderator	Slowing down power	Moderating Ratio
Water	1.28	58
Heavy water	0.18	21000
Helium	10^{-5}	45
Beryllium	0.16	130
Graphite	0.065	200

ตาราง 2.3 แสดง Slowing down properties of moderators¹

จากตารางจะเห็นว่า Heavy water มี Moderating Ratio สูงสุด เหมาะที่จะใช้เป็นโมเดอเรเตอร์ แต่ราคาสูง ส่วนเบอรียลียมและคาร์บอนนั้นมีประสิทธิภาพในการลดพลังงานของนิวตรอนได้น้อย น้ำเหมาะที่จะใช้กับเครื่องปฏิกรณ์ปรมาณูแบบ enriched fuel นอกจากนี้ยังเป็นตัว reflector ทำให้ขนาดของเครื่องปฏิกรณ์เล็กลง ส่วนฮีเลียมที่ความดันสูงๆ จะใช้เป็นทั้งโมเดอเรเตอร์และตัวระบายความร้อน ต้นกำเนิดนิวตรอนที่ใช้ศึกษาอยู่นี้ใช้น้ำเป็นโมเดอเรเตอร์ เนื่องจากว่า น้ำมีราคาถูกและหาง่าย Slowing down power สูง แต่ค่า Moderating Ratio มีค่าต่ำ ดังนั้น เฟอร์มาลดีทซ์จะน้อย จึงไม่ค่อยจะเหมาะใช้ในงานวิเคราะห์หาปริมาณของธาตุที่มีความไว (sensitivity) ต่ำๆ

¹ Samuel Glasstone, and Alexander Sesonske. 1967. Nuclear Reactor Engineering. New York: D. Van Nostrand Co.