



บทที่ 2

ทฤษฎี เครื่องมือ และอุปกรณ์ที่ใช้ในการทดลอง

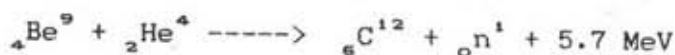
2.1 แหล่งกำเนิดนิวตรอน¹

หมายถึงตัวหรือแหล่งที่แผ่อนุภาคนิวตรอนออกมาได้ นิวตรอนที่เกิดขึ้นนั้นได้มาจากปฏิกิริยานิวเคลียร์ ปฏิกิริยาที่ให้นิวตรอนออกมามีหลายชนิดด้วยกัน เช่น ปฏิกิริยาแบบที่ใช้อนุภาคมีประจุเป็นตัวยิงเข้าไปยังธาตุแล้วเกิดปฏิกิริยานิวเคลียร์ให้นิวตรอนออกมา (อนุภาคที่ใช้เป็นตัวยิงทำให้เกิดปฏิกิริยามีอนุภาคอัลฟา โปรตอน และดิวเทอรอนเป็นต้น) และปฏิกิริยาอีกชนิดหนึ่งให้นิวตรอนก็คือปฏิกิริยานิวเคลียร์ที่ใช้รังสีแกมมาเป็นตัวยิงเข้าไปในธาตุ

สำหรับแหล่งกำเนิดนิวตรอนแบบ อะเมริเชียม-เบริลเลียม ที่ใช้ในการทดลองครั้งนี้ เป็นแหล่งกำเนิดนิวตรอนชนิดที่มีอนุภาคอัลฟาเป็นตัวทำให้เกิดปฏิกิริยา ทำได้โดยการผสมอะเมริเชียมปริมาณ 0.5 คูรี กับเบริลเลียม อะเมริเชียมกับเบริลเลียมเป็นโลหะผสม ($Am Be_{12}$) ธาตุอะเมริเชียมที่ใช้มีเลขมวล 241 มีครึ่งชีวิตประมาณ 470 ปี ในการสลายตัวจะได้อนุภาคอัลฟาที่มีพลังงานประมาณ 5.4 MeV นอกจากนี้ยังมีรังสีแกมมาแผ่

¹ประสงค์ เกษราธิคุณ "การวัดนิวตรอนโดยวิธีเทอร์โมลูเนสเซนซ์" (วิทยานิพนธ์ ปริญญาโทบริหารศึกษาศาสตร์ บัณฑิตวิทยาลัยจุฬาลงกรณ์มหาวิทยาลัย, 2530), หน้า 4

ออกมาด้วย ซึ่งมีพลังงานประมาณ 0.04 - 0.06 MeV อนุภาคอัลฟาที่ได้จากการสลายตัวของอะเมริเซียมจะวิ่งไปชนกับเบริลเลียมทำให้เกิดนิวตรอนหลุดออกมาตามปฏิกิริยาดังนี้



แหล่งกำเนิดนิวตรอนแบบอะเมริเซียม-เบริลเลียม ดังกล่าวนี้นี้มีใช้กันแพร่หลายมาก เนื่องจากธาตุเบริลเลียมที่ใช้เป็นเป้าหมายนั้นเป็นธาตุที่ให้นิวตรอนออกมาเป็นจำนวนมากกว่าธาตุอื่น นิวตรอนที่แผ่ออกมาจากแหล่งกำเนิดแบบอะเมริเซียม-เบริลเลียม ส่วนมากมีพลังงานสูงตั้งแต่ 1-11 MeV แต่ก็อาจมีนิวตรอนที่มีพลังงานอยู่นอกนี้ด้วย

สำหรับแหล่งกำเนิดนิวตรอนที่ใช้ในการทดลองครั้งนี้มีลักษณะเป็นทรงกระบอกมีรัศมีประมาณ 1 ซม. สูงประมาณ 3 ซม. ผลิตปล่อยนิวตรอนออกมาประมาณ 1.15×10^6 ตัว/วินาที

2.2 นิวตรอนเร็วและเรโซแนนซ์นิวตรอน (Resonance Neutron)²

นิวตรอนที่วิ่งออกจากแหล่งกำเนิดทั่ว ๆ ไป เป็นนิวตรอนที่มีพลังงานสูงอยู่ในช่วงของเมกะอีเลกตรอนโวลต์ เราเรียกนิวตรอนที่มีพลังงานตั้งแต่ 1 MeV ขึ้นไปว่า "นิวตรอนเร็ว" สำหรับแหล่งกำเนิดนิวตรอนที่ให้นิวตรอนเร็ววิ่งผ่านเข้าไปในวัสดุ ความเร็วนิวตรอน นิวตรอนจะถูกทำให้ช้าลงอย่างรวดเร็ว เข้าสู่เขตการกระจาย

² Sudhiravuthe, "A study On Thermal Neutrons and Epithermal Neutrons in Thai Research Reactor" (published M.Sc. Thesis, Chulalongkorn University, March, 1966), p. 3.

พลังงานแบบ $1/E$ หรือเรียกอีกอย่างหนึ่งว่าเซตเรโซแนนซ์ ซึ่งมีขอบเขตของพลังงานตั้ง
แต่ 1 eV ถึง 1 MeV ความสัมพันธ์ระหว่างนิวตรอนพลักซ์กับพลังงานของนิวตรอนแสดงดัง
รูปที่ 2.1

2.3 เทอร์มาลนิวตรอน (Thermal Neutron)³

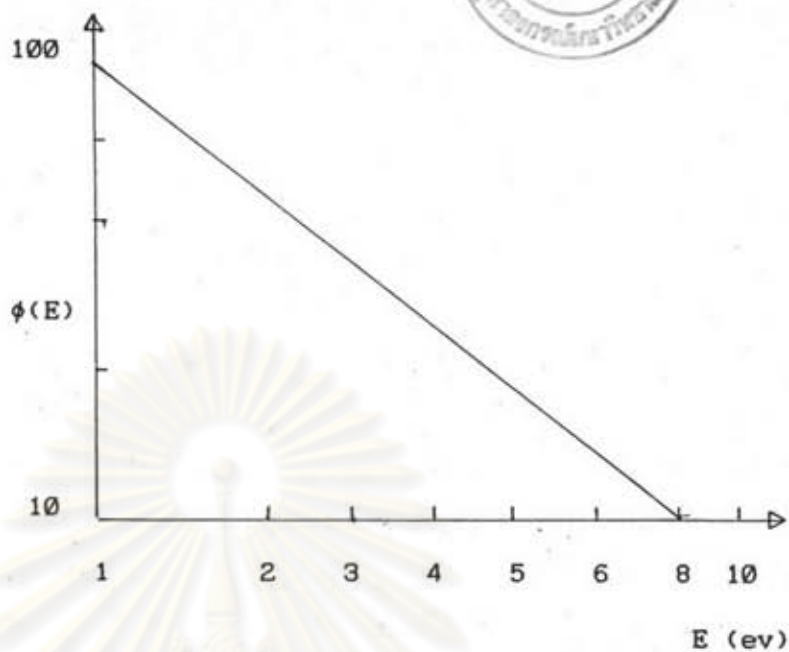
หลังจากชนกับอะตอมของตัวลดความเร็วแล้วนิวตรอนจะถูกทำให้ช้าลงจนกระทั่ง
มีพลังงานจลน์เฉลี่ยเท่ากับพลังงานของตัวกลาง พลังงานจะขึ้นกับอุณหภูมิของตัวกลางเรียก
นิวตรอนนี้ว่า "เทอร์มาลนิวตรอน"

พลังงานจลน์ของเทอร์มาลนิวตรอนจะมีการกระจายแบบสถิติ เป็นไปตามกฎการ
กระจายของ แมกซ์เวลล์-โบลต์ซมันน์ ซึ่งหามาจากทฤษฎีพลังงานจลน์ของแก๊ส การกระจาย
ตามแบบของแมกซ์เวลล์-โบลต์ซมันน์ ของความเร็วสำหรับความหนาแน่นของนิวตรอนทั้งหมด
เป็นไปตามความสัมพันธ์ดังนี้

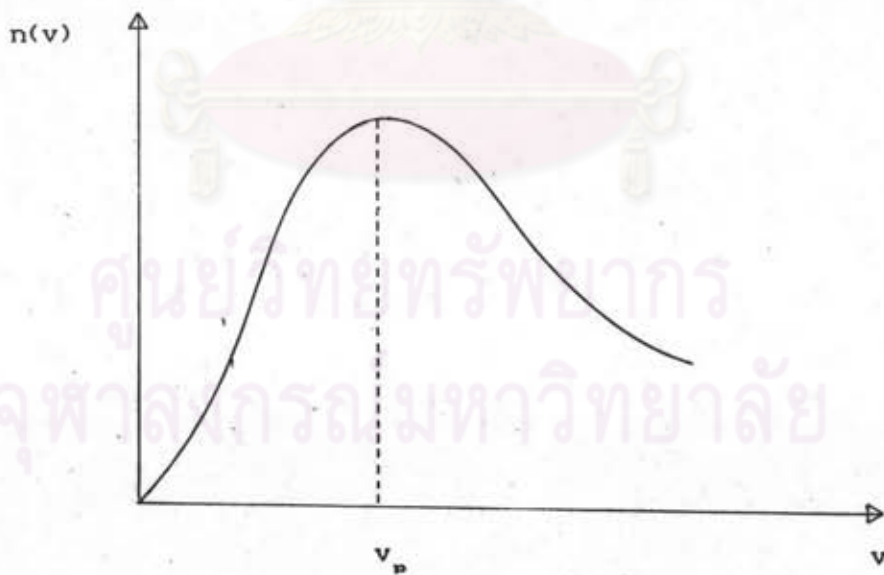
$$\begin{aligned} dn &= n(v) dv \\ &= \left\{ \frac{4n}{\sqrt{2\pi kT/m}} \right\} v^{3/2} \exp(-\frac{1}{2}mv^2/kT) dv \end{aligned}$$

- เมื่อ
- M = มวลโมเลกุลของนิวตรอน
 - K = ค่าคงที่ของโบลซมานด์
 - T = อุณหภูมิของนิวตรอน (เคลวิน)
 - n. = ความหนาแน่นของนิวตรอนทั้งหมด

³K.H. Beckurts and K. Wirtz, Neutron Physics (New York : Springer-Verlag, 1964), PP. 98-99.



รูปที่ 2.1 สเปกตรัมเขต $1/E$



รูปที่ 2.2 แมกซ์เวลล์สเปกตรัมเขตเทอร์มาลนิวตรอน

จากรูปที่ 2.2 ยอดของเส้นโค้งที่เกิดขึ้นคือจุดที่เรียกว่า " most probable velocity" v_p ซึ่งหาได้โดยการหาอนุพันธ์การกระจายความเร็วของนิวตรอนแล้วให้เท่ากับศูนย์ แก้สมการหาค่า v จะได้ว่า

$$\begin{aligned} v_p &= (2kT/m)^{1/2} \\ &= (1.648 \times 10^{-11} T)^{1/2} \end{aligned}$$

ที่อุณหภูมิ 20°C $v_p = 2200$ เมตร/วินาที ตรงกับพลังงาน 0.025 eV ความเร็วเฉลี่ยของนิวตรอนหาได้จาก

$$\bar{v} = \frac{\int_0^\infty v n(v) dv}{\int_0^\infty n(v) dv}$$

จะได้ว่า $\bar{v} = (2/\pi)^{1/2} v_p \dots\dots\dots(1)$

2.4 ภาคตัดขวางของนิวตรอน (Neutron Cross Section)⁴

การเกิดปฏิกิริยาระหว่างนิวตรอนกับนิวเคลียสของธาตุนั้น จะเกิดได้มากหรือน้อยนั้นขึ้นอยู่กับค่าภาคตัดขวางของนิวตรอนสำหรับปฏิกิริยานั้น ๆ กับธาตุนั้น และยังขึ้นอยู่กับพลังงานของนิวตรอนด้วย ภาคตัดขวางแบ่งออกเป็น

1) ภาคตัดขวางจุลภาค (Microscopic Cross Section; σ)

หมายถึงพื้นที่สำหรับ 1 นิวเคลียสที่จะทำให้เกิดปฏิกิริยาได้ มีหน่วยเป็นตารางเซนติเมตร ส่วนมากมักใช้หน่วยเป็น "บารน์" โดยกำหนดว่า 1 บารน์ = 10^{-28} ช.ม.² นอกจากนี้ยังมีหน่วยเป็นมิลลิบารน์ และไมโครบารน์

⁴John R.Lamarsh " Introduction to Nuclear Engineering"
(London : Addison - Wesley Publishing Company, 1975), pp. 23-25

2) ภาคตัดขวางมหภาค (Macroscopic Cross Section ; Σ)

หมายถึงค่าภาคตัดขวางของนิวคลีโอไอกิ่งหมดต่อ ซม.³ โดยกำหนดว่าธาตุที่ใช้เป็นเป้ามีเลขมวล A ความหนาแน่น ρ กรัม/ซม.³ จำนวนอะตอม N จะมีค่าภาคตัดขวางมหภาคเป็น $N\sigma$

$$\Sigma = N\sigma = (\rho \sigma/A)(6.02 \times 10^{23})$$

เมื่อนิวตรอนชนกับนิวไคลด์ของเป้า จะเกิดปฏิกิริยาได้หลายอย่าง ขึ้นกับเหตุผลว่า นิวคลีโอไอนั้นมีค่าภาคตัดขวางสำหรับปฏิกิริยานั้นกับนิวเคลียสที่เป็นเป้าหรือไม่ ดังนั้นภาคตัดขวางจุลภาคที่เกิดจากปฏิกิริยาการกระจายใช้สัญลักษณ์ σ_s ภาคตัดขวางจุลภาคสำหรับปฏิกิริยาการดูดกลืนใช้สัญลักษณ์ σ_a ภาคตัดขวางจุลภาคทั้งหมดใช้สัญลักษณ์ σ_t นั่นคือ

$$\sigma_t = \sigma_s + \sigma_a$$

2.5 ฟลักซ์นิวตรอน (Neutron Flux)

ถ้านิวตรอนมีความเร็วเท่ากันหมดทุกตัว นิวตรอนฟลักซ์จะมีค่าเท่ากับความหนาแน่นของนิวตรอน n ตำแหน่งหนึ่งคูณด้วยความเร็วของนิวตรอน ค่าฟลักซ์อันนี้เรียกว่าฟลักซ์ทั้งหมด

ในกรณีที่นิวตรอนมีความเร็วไม่เท่ากันทุกตัว และ $n(v)$ เป็นความหนาแน่นของนิวตรอนในหนึ่งช่วงความเร็วที่ v นิวตรอนฟลักซ์ในหนึ่งหน่วยช่วงความเร็วที่ v นั้นมีค่า

$$\phi(v) = n(v)v$$

ดังนั้น $\phi(v)dv$ จะเป็นฟลักซ์ของนิวตรอนที่มีความเร็วอยู่ในช่วง v และ $v + dv$ ฟลักซ์ทั้งหมดของนิวตรอนที่มีความเร็วต่าง ๆ กันมีค่าเท่ากับ

$$\begin{aligned}\phi &= \int_0^{\infty} \phi(v)dv \\ &= n\bar{v}\end{aligned}$$

$$\text{เมื่อ } \bar{v} = \left\{ \int_0^{\infty} vn(v)dv \right\} / \left\{ \int_0^{\infty} n(v)dv \right\}$$

ถ้า ϕ_p เป็นฟลักซ์ของเทอร์มาลนิวตรอนพลังงาน kT และ v_p เป็นความเร็วของนิวตรอนที่พลังงานนี้ จะได้ว่า

$$\phi_p = n(E)v_p$$

อาศัยสมการ (1) จะได้

$$\phi_p = n(E) \frac{1}{\sqrt{T}} \bar{v}$$

$$\phi_p = \frac{1}{\sqrt{T}} \phi \quad \dots\dots\dots(2)$$

$n(E)$ หมายถึง $n(E)dE$ เป็นจำนวนนิวตรอน / ซม.³ ที่มีพลังงานระหว่าง E และ $E+dE$
 n เป็นความหนาแน่นนิวตรอนทั้งหมด

2.6 ทฤษฎีเบื้องต้น

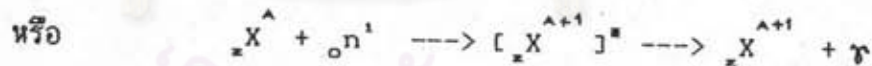
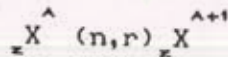
เมื่อเอาสารตัวอย่างไปอบนิวตรอนซึ่งมีฟลักซ์ ϕ ไอโซโทปแต่ละตัวที่อยู่ในสารนั้นจะเกิดปฏิกิริยากับนิวตรอน ดังสมการ

$$\text{อัตราการเกิดปฏิกิริยา} = N\phi\sigma \quad \dots\dots\dots(3)$$

ในเมื่อ	ϕ	=	ฟลักซ์ของนิวตรอน
	N	=	จำนวนนิวเคลียสของธาตุ
	σ	=	ภาคตัดขวาง
และ	N	=	$(mN_0/A) \times \%$ ของ abundance
เมื่อ	m	=	น้ำหนักเป็นกรัมของธาตุในสาร
	N_0	=	เลขอาร์โวคาโดร
	A	=	น้ำหนักอะตอมของธาตุนั้น

2.7 ปฏิกริยากับเทอร์มัลนิวตรอน (Thermal Neutron Reaction)

ปฏิกริยาที่นิวเคลียสของธาตุทำกับเทอร์มัลนิวตรอนที่จะเกิดขึ้นได้ก็คือเกิดปฏิกริยา (n, r) เมื่อเอาธาตุใดก็ตามไปอาบนิวตรอน นิวไคลด์ของธาตุนั้นจะจับนิวตรอนไว้กลายเป็น คอมปาว์นิวเคลียส (compound nucleus) เลขอะตอมของนิวเคลียสจะไม่เปลี่ยน แต่เลขมวลจะเพิ่มขึ้น 1 สมการทั่วไปเป็นดังนี้



คอมปาว์นิวเคลียสที่เกิดขึ้นอาจเป็นไอโซโทปอยู่ตัวหรือไอโซโทปกัมมันตรังสีซึ่งจะเปล่งรังสีออกมา อาจจะเป็นรังสีแกมมาอย่างเดียวหรือมีทั้งรังสีแกมมาและเบตาอย่างเดียวกก็ได้ ถ้านิวไคลด์ที่เกิดใหม่ในกรณีนี้ที่กล่าวมาแล้วเป็นนิวไคลด์กัมมันตรังสี ในขณะที่กำลังอาบรังสีอยู่นิวไคลด์บางตัวจะสลายตัวปล่อยรังสีออกมา ถ้าการอาบรังสียังคงมีต่อไปนาน ๆ อัตราการเกิดนิวไคลด์กัมมันตรังสีจะเพิ่มขึ้นเรื่อย ๆ จนกระทั่งอยู่ในภาวะที่เท่ากับอัตราการสลายตัวพอดี ภาวะเช่นนี้เรียกว่า "กัมมันตภาพรังสีถึงจุดอิ่มตัว" ถึงแม้จะอาบรังสีอีกนานเท่าใดก็ตามจะไม่เพิ่มกัมมันตภาพรังสีอีกถ้าฟลักซ์ของนิวตรอนยังคงมีค่าเท่าเดิม

$$\text{อัตราการเกิดธาตุ} = \text{อัตราการสลาย} \dots\dots\dots(4)$$

ถ้ามี N อะตอมของธาตุอยู่ในนิวตรอน และเมื่ออาบนิวตรอนนานมากเกิด M . อะตอมของธาตุกัมมันตรังสี

$$\text{จากสมการ (3) อัตราการเกิด} = N\phi\sigma \quad \text{วินาที}^{-1}$$

$$\text{อัตราการสลาย} = \lambda M_0 \quad \text{วินาที}^{-1}$$

$$= A_0 \quad \text{วินาที}^{-1}$$

$$\text{จากสมการ (4) จะได้ว่า} \quad N\phi\sigma = A_0 \quad \dots\dots\dots(5)$$

แต่ถ้าการอาบนิวตรอนไม่นานพอจนถึงขีดอิ่มตัว กัมมันตภาพที่เกิดขึ้นเป็นไปตามสมการ

$$A = A_0 [1 - \exp(-\lambda t_n)]$$

เมื่อ t_n คือเวลาที่อาบนิวตรอน A_0 คือกัมมันตภาพเมื่ออาบถึงจุดอิ่มตัว

$$A_0 = A / [1 - \exp(-\lambda t_n)]$$

ให้ t_1 เป็นเวลาดังแต่เริ่มเอาสารตัวอย่างนี้ออกจากการอาบนิวตรอน และ t_2 เป็นเวลาที่นับเสร็จสิ้น และนับได้ D ครั้ง

$$\text{อัตราการนับเมื่อเวลา } t \text{ (นับจากเอาออก)} = C_0 \exp[-\lambda(t_1 + t_2)]$$

เมื่อ C_0 คืออัตราการนับเมื่อเริ่มเอาออกจากอาบซึ่งต้องการหา

$$D = \int_0^{t_2} C_0 \exp[-\lambda(t_1+t)] dt$$

$$D = (C_0/\lambda) \exp(-\lambda t_1) [\exp(-\lambda t_1) - \exp(-\lambda t_2)]$$

$$C_0 = \lambda D / \exp(-\lambda t_1) [\exp(-\lambda t_1) - \exp(-\lambda t_2)]$$

ดังนั้น

$$A = \lambda D / E_{\alpha} \exp(-\lambda t_1) [\exp(-\lambda t_1) - \exp(-\lambda t_2)]$$

$$\phi = (2/\pi) \lambda D / G_{sh} N \sigma E_{\alpha} \exp(-\lambda t_1) [\exp(-\lambda t_1) - \exp(-\lambda t_2)] [1 - \exp(-\lambda t_2)] \dots (6)$$

แฟกเตอร์ $2/\pi$ มาจากการเปลี่ยนเทอร์มาลฟลักซ์ที่พลังงาน kT เป็นเทอร์มาลฟลักซ์ที่พลังงานในช่วง E ถึง $E+dE$ โดยอาศัยสมการ (2) G_{sh} คือแฟกเตอร์การบังตัวเอง (Self-Shielding Factor) E_{α} คือประสิทธิภาพของหัววัด

ในการทดลองหาฟลักซ์ของเทอร์มาลนิวตรอนในครั้งนี้ทำได้โดย นำเอาแผ่นธาตุทองคำ 2 แผ่น ไปอบนิวตรอน ซึ่งเกิดจากการนำเอาแหล่งกำเนิดนิวตรอน อะเมริเซียม-เบริลเลียมแชลงในน้ำ โดยแผ่นทองแผ่นหนึ่งหุ้มด้วยแคดเมียมอีกแผ่นไม่หุ้ม นำทั้งสองแผ่นไปอบนิวตรอนในตำแหน่งที่ห่างจากแหล่งกำเนิดนิวตรอนเท่ากัน แผ่นทองที่ไม่หุ้มแคดเมียมจะทำปฏิกิริยากับเทอร์มาลนิวตรอนและเรโซแนนซ์นิวตรอน ส่วนแผ่นที่หุ้มแคดเมียมจะทำปฏิกิริยากับเรโซแนนซ์นิวตรอนเท่านั้น ดังนั้นในการคำนวณหาเทอร์มาลฟลักซ์จึงต้องใช้แผ่นทองสองแผ่น อัตราการนับ (D) ที่จะนำไปใช้ในการคำนวณหาเทอร์มาลฟลักซ์ได้จากการลบกันระหว่างอัตราการนับของแผ่นทองที่ไม่หุ้มแคดเมียมกับแผ่นทองที่หุ้มด้วยแคดเมียม แล้วนำค่าที่ได้ไปคำนวณหาเทอร์มาลฟลักซ์โดยใช้สมการ (6)

การแช่แผ่นธาตุในตัวลดความเร็วที่มีปริมาตรมาก ๆ ในสนามนิวตรอน จะทำให้สนามนิวตรอนถูกรบกวน แฟกเตอร์การรบกวนฟลักซ์ ($\bar{\phi}/\phi$) นิยามมีค่าเท่ากับฟลักซ์เฉลี่ยที่

ถูกรบกวนหารด้วยฟลักซ์เฉลี่ยเมื่อไม่มีการรบกวน สำหรับแผ่นธาตุที่มีขนาดจำกัดอัตราส่วน นี้จะมีค่าน้อยกว่าหนึ่ง เพราะผลอันเนื่องมาจากการป้องกันในแผ่นธาตุโดยผิวของแผ่นธาตุเอง ผลอันนี้ขึ้นอยู่กับภาคตัดขวางการดูดกลืนและขนาดของแผ่นธาตุ ซึ่งจะทำให้ฟลักซ์ในแผ่นธาตุเบาบางลงการคำนวณหาฟลักซ์ของเทอร์มาลนิวตรอนในแผ่นธาตุจะได้น้อยกว่าที่ผิวอัตราส่วนของฟลักซ์เฉลี่ยตลอดทั้งปริมาตรของแผ่นธาตุต่อฟลักซ์เฉลี่ยที่ตกกระทบของแผ่นธาตุจะมีค่าน้อยกว่าหนึ่ง อัตราส่วนนี้เรียกว่า "แฟกเตอร์การบังตัวเอง"

การทดลองวัดฟลักซ์ของเทอร์มาลนิวตรอนโดยการเอาแผ่นธาตุไปอบนิวตรอนนั้นจะมีการแก้ค่าแฟกเตอร์การบังตัวเองด้วย จึงจะได้เทอร์มาลฟลักซ์ที่ถูกต้อง แฟกเตอร์การบังตัวเองสำหรับเทอร์มาลนิวตรอนคำนวณได้จากสมการ^๕

$$G_{\text{th}} = [1 + (\mu_{\text{a}} \delta / 2) \{ \ln(\mu_{\text{a}} \delta) - 0.9227843 \}] \dots \dots \dots (7)$$

เมื่อ μ_{a} = สัมประสิทธิ์การดูดกลืน ($\text{cm}^2 \text{gm}^{-1}$)

δ = ความหนา (gm cm^{-2})

แฟกเตอร์การบังตัวเองสำหรับเรโซแนนซ์นิวตรอนคำนวณได้จากสมการ^๕

$$G_{\text{r}} = 1 / \sqrt{1 + 2\mu_{\text{a}} \delta} \dots \dots \dots (8)$$

เมื่อ μ_{a} = ค่าภาคตัดขวางการดูดกลืนที่ยอดของเรโซแนนซ์

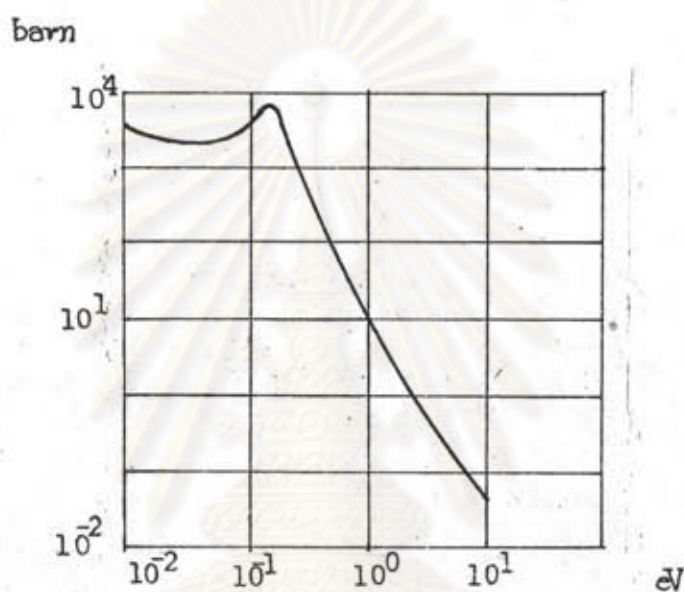
δ = ความหนาในหน่วย ซม.

^๕K.H. Beckurts and K. Wirtz, Neutron Physics, pp.242-243

^๕Ibid, P.268

2.8 แคดเมียมเรโซ (Cadmium Ratio)

แคดเมียมนิยมใช้ในการทดลองเกี่ยวกับการก่อกัมมันต์ โดยใช้เป็นตัวดูดกลืนเทอร์มาลนิวตรอน เหตุผลก็คือแคดเมียมมีค่าภาคตัดขวางสำหรับการดูดกลืนเทอร์มาลนิวตรอนสูงและมีการดูดกลืนเรโซแนนซ์ที่ 0.178 eV



รูปที่ 2.3 ภาคตัดขวางทั้งหมดของแคดเมียมกับพลังงานของนิวตรอน

รูปที่ 2.3 แสดงภาคตัดขวางการดูดกลืนทั้งหมดของแคดเมียมเป็นฟังก์ชันของพลังงานของนิวตรอนในช่วง 0.01-10 eV เห็นได้ชัดจากกราฟว่าแคดเมียมดูดกลืนเทอร์มาลนิวตรอนได้ดีแต่ไม่ดูดกลืนนิวตรอนที่มีพลังงานมากกว่า 0.4 eV

แคดเมียมเรโซคือ อัตราส่วนระหว่างอัตราการเกิดปฏิกิริยาของแผ่นธาตุต่ออัตราการเกิดปฏิกิริยาของแผ่นธาตุที่หุ้มด้วยแคดเมียม แผ่นธาตุที่ไม่มีอะไรหุ้มจะทำปฏิกิริยากับ



เรโซแนนซ์ฟลักซ์และเทอร์มาลฟลักซ์ขณะที่แผ่นธาตุที่หุ้มแคดเมียมจะมีปฏิกิริยากับเรโซแนนซ์ฟลักซ์เพียงอย่างเดียว เพราะแคดเมียมจะจับนิวตรอนไว้หมดแต่จะยอมให้นิวตรอนที่มีพลังงานมากกว่า 0.4 eV ผ่านไปได้ ดังนั้นแคดเมียมเรโซหาได้จากความสัมพันธ์⁷

$$CdR = R_b / R_c$$

$$\text{หรือ } CdR-1 = (R_b - R_c) / R_c \dots\dots\dots(9)$$

เมื่อ R_b และ R_c เป็นอัตราการเกิดปฏิกิริยาเมื่อไม่หุ้มแคดเมียมและเมื่อหุ้มแคดเมียมตามลำดับ

ค่า CdR ที่คำนวณได้จากสมการ (9) ไม่ใช่ค่าแคดเมียมเรโซที่แท้จริงเพราะจะต้องแก้ผลอันเนื่องมาจากการบังตัวเอง (Self-Shielding) เสียก่อน ค่าแคดเมียมเรโซที่ถูกต้องคือ CdR_0 ซึ่งหาได้จากสมการ⁸

$$CdR_0 - 1 = (G_r / G_{rH}) (CdR - 1) \dots\dots\dots(10)$$

ค่าแคดเมียมเรโซที่คำนวณได้นี้จะเป็นตัวเลขที่บ่งบอกว่าอัตราส่วนระหว่างเทอร์มาลนิวตรอนต่อเรโซแนนซ์นิวตรอนนั้นเป็นอย่างไร ทำให้ทราบว่าตัวลดความเร็วของ

จุฬาลงกรณ์มหาวิทยาลัย

⁷Akkaramus, Y., Neutron Measurement, (Published M.Sc.Thesis, Chulalongkorn University, April, 1968), p.10

⁸ibid,P.26

นิวตรอนที่ใช้ในสามารถลดความเร็วของนิวตรอนจนกลายเป็นเทอร์มาลนิวตรอนนั้นได้ดีเพียงไร
ซึ่งจะเป็นประโยชน์ในการหาเรโซแนนซ์ฟลักซ์เมื่อรู้ค่าเทอร์มาลฟลักซ์แล้ว

2.9 วัสดุสำหรับลดความเร็ว

ในการลดความเร็วของนิวตรอนนั้นทำได้โดยนำเอาวัสดุมาขวางกั้นทางเดินของ
นิวตรอนหรือเอาตัวกำเนิดนิวตรอนไปวางไว้ในวัสดุที่จะใช้เป็นตัวลดความเร็วนิวตรอน วัสดุ
สำหรับลดความเร็วที่ดีได้แก่วัสดุที่ทำให้นิวตรอนวิ่งช้าลงอย่างรวดเร็ว โดยการชนกับนิวเคลียส
ของวัตถุนั้นเพียงไม่กี่ครั้ง ซึ่งได้แก่วัสดุหนักที่ประกอบด้วยอะตอมของธาตุที่มีเลขมวลน้อย ๆ
และมีค่าภาคตัดขวางการดูดกลืนนิวตรอนน้อยด้วย วัสดุสำหรับลดความเร็วที่ดีได้แก่น้ำธรรมดา
(H_2O) น้ำหนัก (D_2O) เบริลเลียม คาร์บอน และพาราฟิน

น้ำหนักเป็นตัวลดความเร็วนิวตรอนที่ดีตัวหนึ่ง ประกอบด้วยธาตุไฮโดรเจน
และออกซิเจน โดยมีปริมาณของอะตอมไฮโดรเจนมากกว่าออกซิเจนในอัตราส่วน 2/1
ไฮโดรเจนเป็นธาตุที่มีเลขมวลน้อยมากเท่ากับ 1 เป็นตัวการสำคัญในการลดความเร็วของ
นิวตรอนเมื่อนิวตรอนวิ่งไปชนกับนิวเคลียสของไฮโดรเจน นิวตรอนจะสูญเสียพลังงานให้กับ
นิวเคลียสของไฮโดรเจนจนเกือบหมดถ้าเกิดการชนกันอย่างจัง ส่วนการชนกันระหว่างนิวตรอน
กับนิวเคลียสของออกซิเจนนั้นมีความสำคัญน้อยในการลดความเร็วของนิวตรอน เพราะ
การชนแต่ละครั้งนิวตรอนจะสูญเสียพลังงานให้กับนิวเคลียสของออกซิเจนเป็นจำนวนน้อยมาก

2.10 สารตัวอย่าง

การทดลองตอนที่ 1 นั้นสารที่ใช้ก็คือ ทราาย , กรดโบริก และเกลือ สาเหตุที่
เลือกใช้กรดโบริกก็เพราะว่า กรดโบริกมีโบรอนซึ่งเป็นธาตุที่มีภาคตัดขวางการดูดกลืน
เทอร์มาลนิวตรอนสูงมากเป็นองค์ประกอบ ควรจะให้ผลในการทดลองชัดเจนกว่าตัวอื่น ๆ
ที่มีค่าภาคตัดขวางการดูดกลืนต่ำ และกรดโบริกยังหาได้ไม่ยากนัก เกลือก็เป็นสารที่มีโซเดียม

ซึ่งเป็นธาตุที่มีค่าภาคตัดขวางการดูดกลืนเทอร์มาลนิวตรอนค่อนข้างสูงเป็นองค์ประกอบ แต่ก็ยังต่ำกว่าโบรอน แต่เกลือนี้เป็นสารที่หาได้ง่ายกว่ากรดโบริก สำหรับทรายนั้นเป็นเพียงสารที่นำมาผสมกับกรดโบริกหรือผสมกับเกลือเท่านั้น ที่เลือกใช้ทรายเพราะว่าทรายนั้นทำปฏิกิริยากับเทอร์มาลนิวตรอนได้ไม่ดี

ในการทดลองตอนที่ 2 สารที่ใช้ก็คือ เงินและทองแดง เงินที่ใช้ก็มีลักษณะเป็นแผ่นบาง ๆ หนักประมาณ 550 มิลลิกรัม ทองที่ใช้ก็มีลักษณะเป็นแผ่นบาง ๆ เช่นกัน หนักประมาณ 98 มิลลิกรัม ทั้งเงินและทองเป็นธาตุที่มีค่าภาคตัดขวางการดูดกลืนเทอร์มาลนิวตรอนสูงเหมาะที่จะใช้ในการทดลองเกี่ยวกับการหาผลึกซ์ของเทอร์มาลนิวตรอน ในการคำนวณหาผลึกซ์ของเทอร์มาลนิวตรอนนั้นใช้แผ่นทองในการทดลอง แผ่นทองที่ใช้มีความหนา 0.25 กรัม/ตร.ซม. ค่าภาคตัดขวางการดูดกลืนเทอร์มาลนิวตรอน 98.6 บาร์น ค่าสัมประสิทธิ์การดูดกลืน 0.3 ตร.ซม./กรัม ความหนาแน่น 19.32 กรัม/ลบ.ซม. ไอโซโทปกัมมันตรังสีมีเวลาครึ่งชีวิต 2.7 วัน ทองนั้นเหมาะมากที่จะนำมาใช้ในการทดลองครั้งนี้เพราะว่าทองนั้นสามารถทำให้บางมาก ๆ ได้ คือสามารถทำให้บางได้ถึง 5 มก./ตร.ซม. ยิ่งแผ่นทองที่ใช้บางมากค่าแฟกเตอร์การรบกวนผลึกซ์โดยแผ่นทองซึ่งได้กล่าวมาแล้วนั้น ก็จะมีค่าเข้าใกล้ 1

ในการทดลองตอนที่ 3 สารที่ใช้ก็มี ทองแดง , อลูมิเนียม , เกลือ และแมงกานีส ซึ่งเป็นสารที่หาได้ง่ายในชีวิตประจำวัน

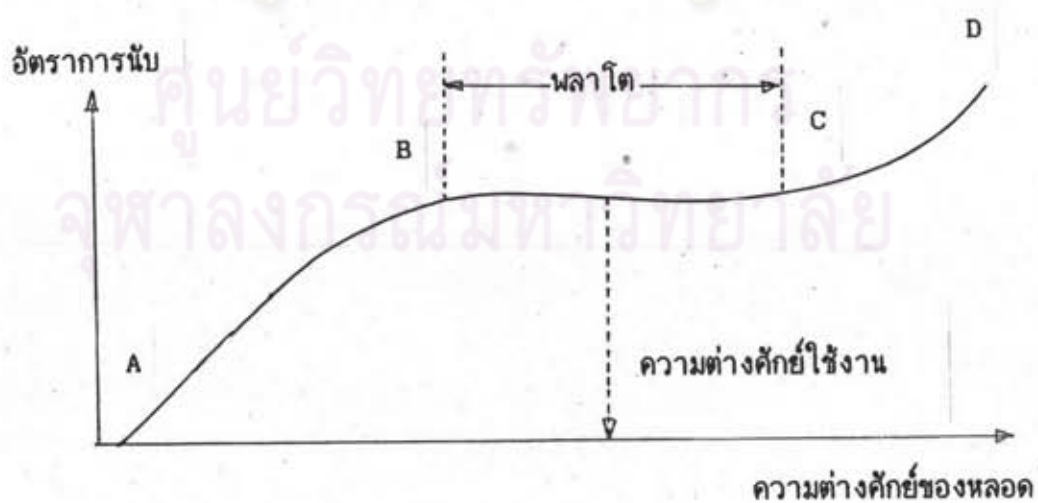
2.11 ส่วนประกอบและหลักการทำงานของหลอดวัดรังสีแบบไกเกอร์-มูลเลอร์^๑

^๑I.Kaplan, Nuclear Physics. (Addison-Wesley, Massachusetts, 1956), p.43

หลอดไกเกอร์-มูลเลอร์หรือที่เรียกว่าหลอด G.M. มีรูปแบบหลายอย่าง แต่ส่วนใหญ่เป็นทรงกระบอก ซึ่งประกอบด้วยกระบอกโลหะซึ่งทำหน้าที่เป็นขั้วไฟฟ้าลบ ส่วนแกนกลางซึ่งทำด้วยเส้นลวดทำหน้าที่เป็นขั้วไฟฟ้าบวก

เมื่อมีอนุภาครังสีวิ่งผ่านเข้ามาในหลอดไกเกอร์ อนุภาคนี้จะไปทำให้แก๊สซึ่งอยู่ระหว่างขั้วไฟฟ้าของหลอดไกเกอร์แตกเป็นไอออน สำหรับรังสีบีตาและแอลฟานั้นเมื่อผ่านเข้าไปก็จะทำให้แก๊สแตกตัวเป็นไอออนได้โดยตรง ส่วนรังสีที่ไม่มีประจุ เช่น รังสีแกมมา รังสีเอกซ์ จะต้องเกิดปฏิกิริยาโฟโตอิเล็กทริก หรือ ปฏิกิริยาการคอมพ์ตันที่เปลือกนอก ก่อนแล้วอิเล็กตรอนที่เกิดขึ้นเนื่องจากปฏิกิริยาอันใดอันหนึ่งก็กล่าวข้างต้นนี้จะไปทำให้แก๊สแตกตัวเป็นไอออนอีกทีหนึ่ง เนื่องจากขั้วของหลอดไกเกอร์มีความต่างศักย์สูงมากจึงทำให้เกิดขบวนการ Gas Multiplication หรือ Electron Avalanche จากกระบวนการนี้เองทำให้เกิดกระแสไฟฟ้าในช่วงสั้น ๆ จึงเป็นเหตุให้ความต่างศักย์ของหลอดไกเกอร์ลดลง ซึ่งเมื่อดูจากจอของออสซิลอสโคปจะเห็นเป็นสัญญาณพัลส์ทางลบ หรือต่อเข้ากับวงจรของเครื่องนับก็จะนับได้ 1 ตัว

กราฟประจำตัวของหลอดไกเกอร์หมายถึงกราฟระหว่างจำนวนสัญญาณพัลส์ที่เกิดขึ้นในหนึ่งหน่วยเวลากับความต่างศักย์ของหลอด



รูปที่ 2.4. กราฟประจำตัวของหลอดไกเกอร์

จากรูป 2.4 ช่วง AB เรียกว่า Region of Proportional Counting ขนาดของสัญญาณพัลส์ที่เกิดขึ้นจะขึ้นอยู่กับพลังงานของอนุภาคที่ผ่านเข้ามา ถ้าเพิ่มความต่างศักย์มากขึ้นจะทำให้อัตราการนับเพิ่มขึ้นเนื่องจากช่วงพลังงานของอนุภาคที่นับได้เพิ่มขึ้น ส่วนช่วง BC เป็นช่วงที่เรียกว่า Geiger Region ในช่วงนี้อนุภาคทุกตัวที่ผ่านเข้ามาในหลอดจะทำให้เกิดสัญญาณพัลส์เท่ากันหมดและนับได้หมดทุกตัว ช่วงนี้มีชื่อเรียกว่า "พลาโต" สำหรับการใช้งานนั้นมักเลือกความต่างศักย์อยู่ที่กึ่งกลางของพลาโตเพื่อความต่าง ๆ ศักย์ที่ใช้งานมีการเปลี่ยนแปลงบ้างก็จะไม่ทำให้อัตราการนับเปลี่ยนไปด้วย ต่อไปเป็นช่วง CD ซึ่งเรียกว่า Region of Continuous Discharge ในช่วงนี้เมื่อเกิดการ discharge เริ่มต้นเพียงหนึ่งครั้งก็จะทำให้เกิดการ discharge ติดตามมาอีกหลายครั้งหรืออนุภาคเพียงตัวเดียวทำให้เกิดพัลส์ได้หลายพัลส์ ซึ่งทำให้การนับผิดพลาด

2.12 ปฏิกิริยาของรังสีแกมมา กับสสาร

สารกัมมันตรังสีที่ปล่อยรังสีแกมมา เมื่อไปปะทะกับสสารจะเกิดปฏิกิริยาแบบต่าง ๆ ซึ่งแล้วแต่ขนาดของพลังงานรังสีแกมมา และชนิดของสสาร ปฏิกิริยาแบ่งได้เป็น 3 พวกใหญ่ ๆ คือ

- 1) ปฏิกิริยาแบบโฟโตอิเล็กทริก (Photoelectric Effect) เป็นขบวนการที่โฟตอนเกิดปฏิกิริยากับอะตอมของวัตถุนั้น ๆ โดยถ่ายเทพลังให้แก่อิเล็กตรอนในเชลใดเชลหนึ่งจนหมด แล้วอิเล็กตรอนตัวนั้นก็หลุดออกจากวงจรร โดยมึพลังงานจลน์เท่ากับพลังงานของรังสีแกมมาที่ลบด้วยพลังงานยึดเหนี่ยวของเชลที่อิเล็กตรอนตัวนั้นอยู่ และเมื่ออิเล็กตรอนในเชลหนึ่งหลุดไป อิเล็กตรอนที่อยู่ในเชลถัดไปก็จะเคลื่อนเข้าแทนที่ต่อ ๆ กัน
- 2) ปฏิกิริยาแบบคอมพ์ตัน (Compton Scattering) ขบวนการนี้เหมือนกับ การชนของลูกบิลเลียดคือ โฟตอนเกิดอันตรกิริยากับอิเล็กตรอนอิสระที่อยู่ในวัตถุนั้น โดย

การชน แล้วถ่ายเทพลังงานให้อิเล็กตรอนไม่หมด นั่นคือพลังงานส่วนหนึ่งจะถูกถ่ายเทให้อิเล็กตรอนตัวที่ถูกชนนั้นกระเด็นไป และพลังงานส่วนที่เหลือก็จะเป็นโฟตอนที่มีความยาวคลื่นยาวกว่าเดิมพร้อมทั้งทิศทางก็จะเปลี่ยนไปจากเดิม

3) ปฏิกิริยาแบบอิเล็กตรอนคู่ (Pair Production) ขบวนการนี้เกิดขึ้นในบริเวณสนามคูลอมบ์ (Coulomb Field) ของนิวเคลียส เมื่อรังสีแกมมาผ่านเข้าใกล้นิวเคลียสได้เกิดปรากฏการณ์อย่างหนึ่ง คือรังสีแกมมาที่นั้นหายไปแล้วเกิดอิเล็กตรอนและโพสิตรอนขึ้นมาแทนคู่หนึ่ง โดยพลังงานของรังสีแกมมาที่นั้นกลายเป็นพลังงานจลน์ของอิเล็กตรอนและโพสิตรอนบวกกับมวลนิ่งของอนุภาคทั้งสองนี้ สำหรับโพสิตรอนที่เกิดขึ้นเมื่อวิ่งไปก็จะสูญเสียพลังงานทำให้ตัวเองวิ่งช้าลง ๆ จนในที่สุดเมื่อพบกับอิเล็กตรอนก็จะรวมกันหายไปทั้งคู่กลายเป็นโฟตอนสองตัววิ่งออกจากกันในทิศทางตรงกันข้าม โดยแต่ละตัวมีพลังงานเท่ากัน คือ 0.51 MeV และเหตุการณ์ที่เกิดขึ้นแบบนี้เรียกว่า เกิดการประลัย (annihilation) ด้วยเหตุนี้จึงเป็นที่ได้ว่าปฏิกิริยาแบบอิเล็กตรอนคู่ จะเกิดขึ้นได้ก็ต่อเมื่อรังสีแกมมามีพลังงานมากกว่า 1.02 MeV

2.13 ส่วนประกอบและหลักการทำงานของเครื่องแกมมาสเปกโตรมิเตอร์แบบซิลิกิลเลชั่น

เครื่องแกมมาสเปกโตรมิเตอร์แบบซิลิกิลเลชั่นที่ใช้ในการทดลองครั้งนี้มีส่วนประกอบใหญ่ ๆ 2 ส่วนด้วยกัน ดังรูปที่ 2.6 คือ

1) ส่วนที่เป็นหัววัด

หัววัดเป็นผลึก NaI(Tl) ขนาดของหัววัดเป็นทรงกระบอกตันมีเส้นผ่าศูนย์กลาง 3 นิ้ว สูง 3 นิ้ว เมื่อรังสีผ่านเข้ามาในผลึก NaI(Tl) จะเกิดปฏิกิริยากับ NaI ดังได้กล่าวมาแล้วในหัวข้อ 2.12 ซึ่งจะทำให้ได้อิเล็กตรอนเกิดขึ้น อิเล็กตรอนจะไปกระตุ้นอะตอม

ของ NaI(Tl) ตามทางที่ผ่านไป อะตอมต่าง ๆ เหล่านี้จะคายพลังงานออกมาในรูปของโฟตอนเพื่อมาอยู่ในสถานะปกติ เรียกปรากฏการณ์นี้ว่าขบวนการเกิดสถานะกระตุ้น หรือ อิเล็กตรอนที่เกิดขึ้นนี้อาจจะไปทำให้อะตอมของ NaI(Tl) เกิดแตกตัวเป็นประจุไฟฟ้า โดยทำให้อิเล็กตรอนของอะตอม NaI(Tl) หลุดออกไปทำให้เกิดที่ว่างขึ้น อิเล็กตรอนตัวใหม่จะถูกจับเข้ามาแทนที่ เกิดการส่งผ่านประจุทำให้เกิดการลดพลังงานค้ำย พลังงานจะถูกปลดปล่อยออกมาในรูปโฟตอนเช่นกัน เรียกว่ากระบวนการการเกิดไอออน พลังงานในรูปของโฟตอนจาก 2 ปรากฏการณ์นี้จะถูกส่งผ่านไปยังทาลเลียม ซึ่งเป็นตัวทำให้เกิดแสง จะทำให้อะตอมของทาลเลียมได้รับการกระตุ้นแล้วคายพลังงานออกมาในรูปของแสงสีน้ำเงิน ซึ่งแสงเหล่านี้จะไปกระทบแผ่นโฟโตคาโทด (Photocathode) ซึ่งอยู่ระหว่างผลึก NaI(Tl) กับหลอดโฟโตมัลติพลายเออร์ (Photomultiplier Tube) โฟโตคาโทดทำด้วยโลหะผสมระหว่างแคดเมียมกับแอนติโมนี มีพลังงานยึดเหนี่ยวต่ำ เมื่อแสงไปกระทบจะให้อิเล็กตรอนออกมาเป็นปริมาณโดยตรงกับความเข้มแสง อิเล็กตรอนเหล่านี้จะถูกขยายในหลอดโฟโตมัลติพลายเออร์ โดยการเคลื่อนที่จากไดโนด (Dynode) หนึ่งไปยังอีกไดโนดหนึ่ง ซึ่งมีความต่างศักย์สูงกว่าอันแรก ความต่างศักย์ที่ใช้กับหลอดโฟโตมัลติพลายเออร์ได้มาจากไฟฟ้าศักย์สูง ผลที่สุดอิเล็กตรอนทั้งหมดจะเคลื่อนที่ไปที่แอนโนด (Anode) ซึ่งเป็นขั้วลบ จะได้สัญญาณซึ่งเป็นสัดส่วนโดยตรงกับพลังงานที่ดูดกลืนในผลึก NaI(Tl) ออกมาทางเอาต์พุต (output) แล้วต่อเข้าวงจรขยายต่อไป

2) ส่วนที่เป็นเครื่องวิเคราะห์หลายช่อง (1024 ช่อง)

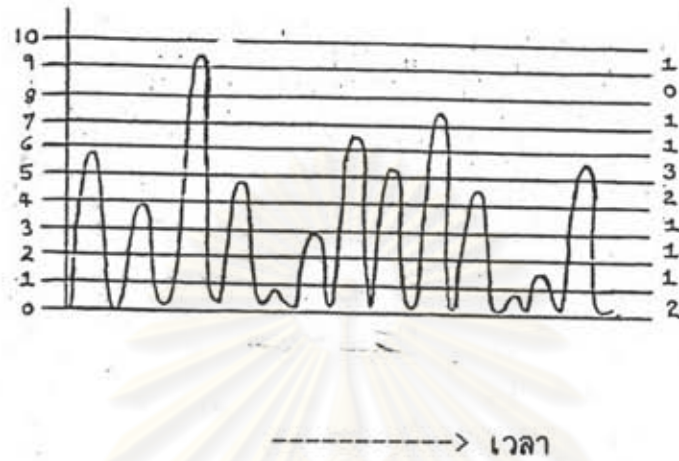
เมื่อสัญญาณจากชุดหัววัดรังสีป้อนผ่านวงจรขยายสัญญาณ จะได้สัญญาณที่มีขนาดความสูง เป็นสัดส่วนกับพลังงานของรังสีที่เข้ามาและถูกดูดกลืนโดยหัววัด วิธีการนับจำนวนสัญญาณโดยการใช่วิธีคัดเลือกความสูงที่อยู่ในช่วงขนาดเดียวกันให้นับรวมกันเรียกว่า ช่อง (Channel) ถ้าแบ่งจำนวนช่องนี้เป็นช่องเล็ก ๆ ก็สามารถวิเคราะห์ความสูงของสัญญาณได้ละเอียดขึ้น ตัวอย่างเช่น สมมุติให้มีพัลส์เข้ามาที่มีขนาดความสูงตั้งแต่ 0 ถึง 10 โวลต์ และถ้าแบ่ง

ความสูงของสัญญาณนี้โดยแบ่งจาก 10 โวลต์เป็นจำนวนช่อง 10 ช่อง เมื่อจำนวนพัลส์ที่มา มีขนาดดังในรูปที่ 2.5 ก. ให้นำจำนวนพัลส์ที่มีความสูงอยู่ในช่องเดียวกันเข้าด้วยกันเช่น ช่องที่ 5 นำพัลส์ที่มีความสูงเท่ากับหรือมากกว่า 5 โวลต์แต่ต้องน้อยกว่า 6 โวลต์ ซึ่งจะมี จำนวน 3 พัลส์ แล้วนำค่าที่ได้นี้ไปเขียนกราฟ โดยให้แกนนอนแบ่งออกเป็น 10 ช่อง ซึ่ง ตรงกับจำนวนช่องซึ่งที่ความสูงของสัญญาณอยู่ ส่วนในแกนตั้งแทนจำนวนนับของพัลส์ที่มีความสูงอยู่ใน ช่องเดียวกันดังแสดงในรูปที่ 2.5 ข.

ความละเอียดของการวิเคราะห์สเปกตรัมขึ้นอยู่กับการแบ่งจำนวนช่อง เช่นที่ขนาด ความสูงของสัญญาณจาก 0 ถึง 10 โวลต์ อาจแบ่งเป็น $2^9 = 512$ ช่อง หรือแบ่งเป็น $2^{10} = 1024$ ช่อง การแบ่งช่องมากขึ้นจะได้รายละเอียดมากขึ้น แต่ทั้งนี้ยังขึ้นอยู่กับการ ุณภาพของหัววัดรังสีที่จะสามารถแยกระดับพลังงานรังสี (Resolution) ด้วย สุกถ่ายภาพ ที่ได้จะแสดงบนจอของออสซิลโลสโคป ดังรูป 1.5 ค.

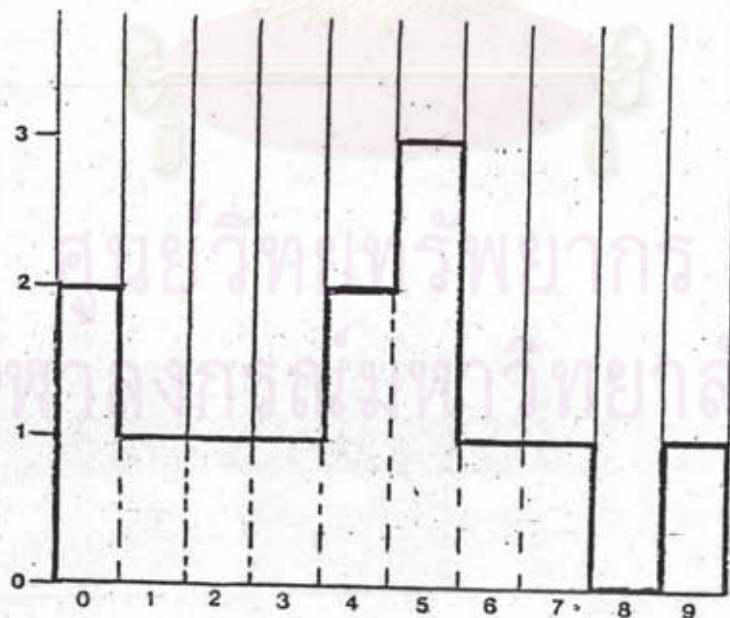
ศูนย์วิทยทรัพยากร
จุฬาลงกรณ์มหาวิทยาลัย

ความสูงของสัญญาณ
(โวลต์)



รูปที่ 2.5 ก. แสดงภาพของสัญญาณก่อนวิเคราะห์

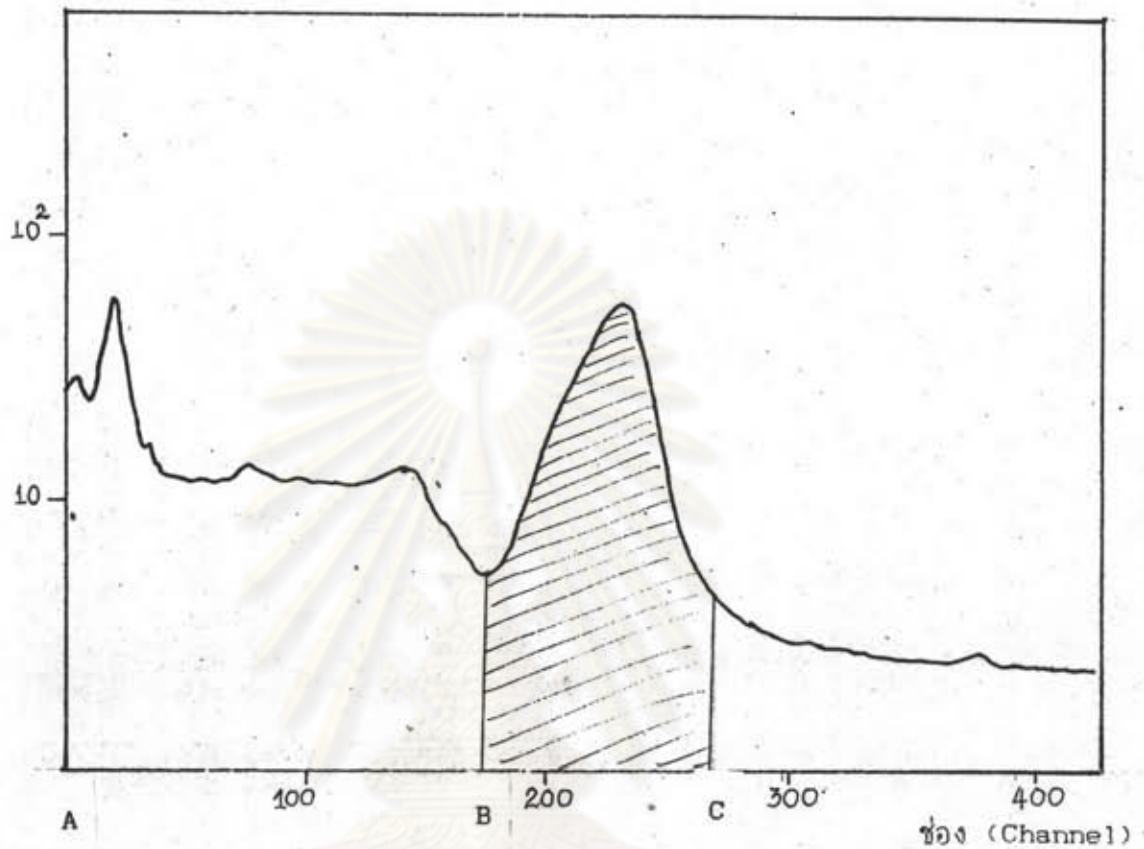
จำนวนนับ



จำนวนช่อง

รูปที่ 2.5 ข. แสดงกราฟหลังจากวิเคราะห์สัญญาณแล้ว

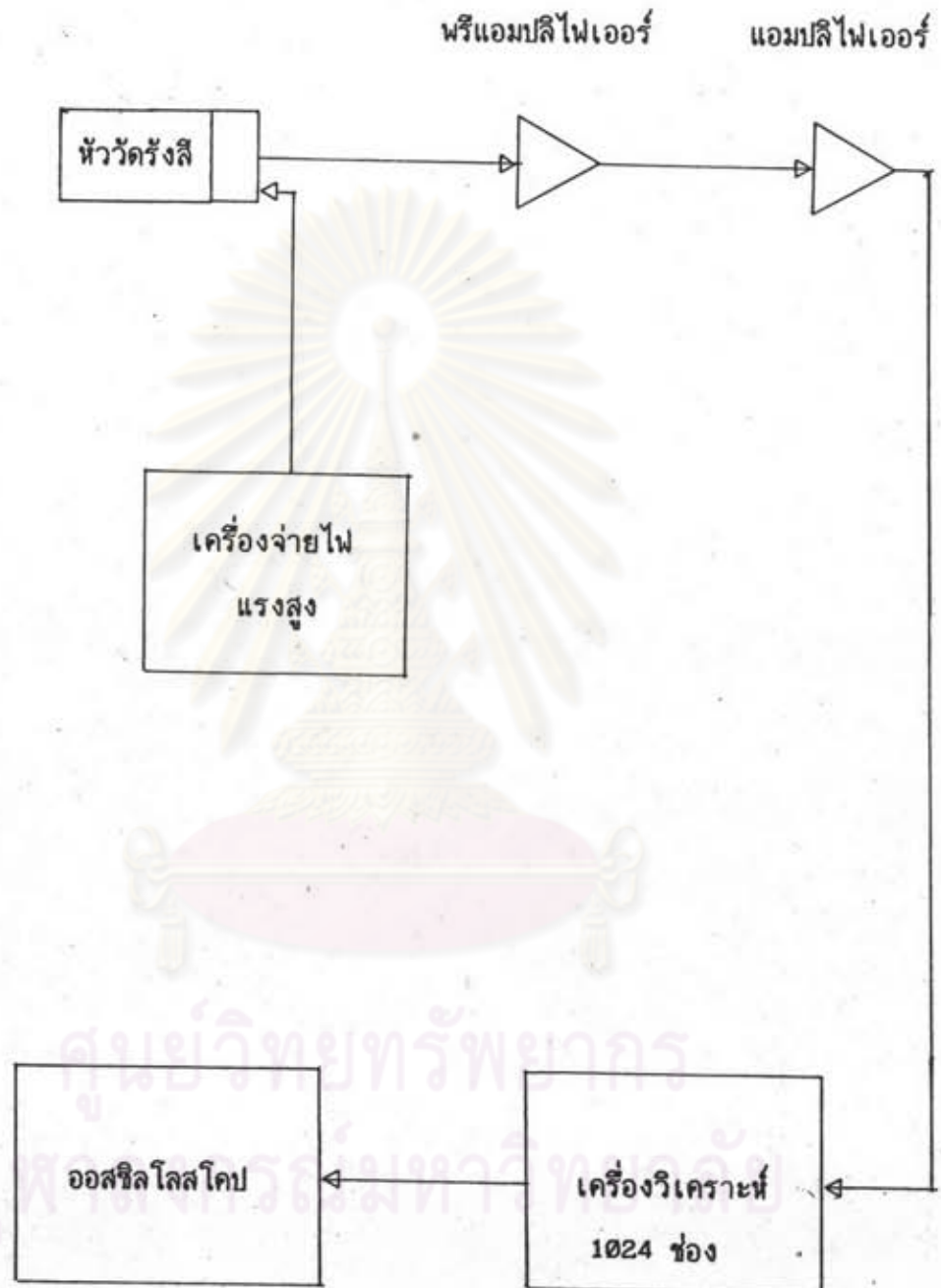
อัตราการนับ (Count)



รูปที่ 2.5 ค. แสดงแกมมาสเปกตรัมของซีเซียม -137

จากรูปที่ 2.5 ค. ส่วนที่แรเงาในรูปคืออัตราการนับที่นำไปใช้ในการคำนวณ เรียกว่าอัตราการนับได้ยอด ซึ่งจะให้ผลที่ถูกต้องกว่าการใช้อัตราการนับได้กราฟทั้งหมด

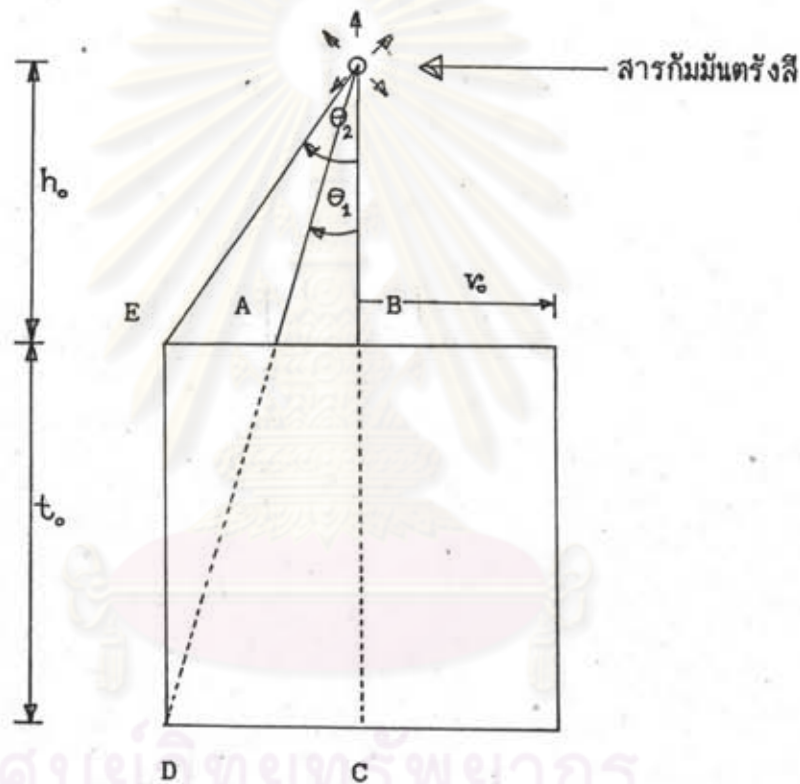
อัตราการนับจากช่อง B ถึงช่อง C นั้นได้มาจากการเกิดปฏิกิริยาระหว่างรังสีแกมมากับผลึกโซเดียมไอโอไดด์แบบโพโตอิเล็กทริกหรือแบบคอมพ์ตัน ส่วนอัตราการนับจากช่อง A ถึงช่อง B นั้นได้มาจากการเกิดปฏิกิริยาระหว่างรังสีแกมมากับผลึกโซเดียมไอโอไดด์แบบคอมพ์ตันเป็นส่วนใหญ่



รูปที่ 2.6 แผนภาพของระบบเครื่องแกมมาสเปกโตรมิเตอร์ชนิด 1024 ช่อง

2.14 ประสิทธิภาพของหัววัดโซเดียมไอโอไดด์รูปทรงกระบอกขนาด 3"x3"

สูตรในการคำนวณหาประสิทธิภาพทั้งหมดของหัววัดโซเดียมไอโอไดด์นั้นหาได้ โดยนำสารกัมมันตรังสีที่มีขนาดเล็กเป็นจุดวางในตำแหน่งแนวแกนกลางของหัววัดโซเดียมไอโอไดด์ในระยะที่ต้องการดังรูปที่ 2.7



รูปที่ 2.7 แสดงการกำหนดระยะต่าง ๆ ที่นำมาคำนวณหาประสิทธิภาพทั้งหมด

- โดยที่ t_0 = ความหนาของหัววัดมีหน่วยเป็นเซนติเมตร
 r_0 = รัศมีของหัววัดที่เป็นรูปทรงกระบอกมีหน่วยเป็นเซนติเมตร
 h_0 = ระยะจากสารกัมมันตรังสีถึงหัววัดในแนวแกนของผลึก



จากรูปที่ 2.8 ระยะ X อาจแบ่งได้เป็น 2 ส่วนแต่ละส่วนจะสัมพันธ์กับมุม θ ดังนี้

ในช่วง $0 \rightarrow \theta_1$, $X_1 = t_0 / \cos\theta$

ในช่วง $\theta_1 \rightarrow \theta_2$, $X_2 = r_0 / \sin\theta - h_0 / \cos\theta$
 $\theta_1 = \tan^{-1}(r_0 / (h_0 + t_0))$,
 $\theta_2 = \tan^{-1} r_0 / h_0$

ดังนั้น ประสิทธิภาพทั้งหมด¹⁰ ($T(E)$)

$$T(E) = \int_0^{\theta_1} [1 - \exp(-T t_0 / \cos\theta)] \sin\theta d\theta + \int_{\theta_1}^{\theta_2} [1 - \exp(-T(r_0 / \sin\theta - h_0 / \cos\theta))] \sin\theta d\theta$$

$$= \int_0^{\tan^{-1} r_0 / (h_0 + t_0)} [1 - \exp(-T t_0 / \cos\theta)] \sin\theta d\theta +$$

$$\int_{\tan^{-1} r_0 / h_0}^{\tan^{-1} r_0 / (h_0 + t_0)} [1 - \exp(-T(r_0 / \sin\theta - h_0 / \cos\theta))] \sin\theta d\theta \dots\dots\dots(12)$$

โดยอาศัยสมการ (12) สามารถหาค่าประสิทธิภาพทั้งหมดของหัววัดโซเดียมไอโอไดด์ขนาด 3"x3" ได้ดังตารางที่ 2.1¹¹

จุฬาลงกรณ์มหาวิทยาลัย

¹⁰R.L. Heath, Scintillation Spectrometry, Gamma-Ray Spectrum Catalog. IDO-16408 (Phillip Petroleum Company Atomic Energy Division, Idaho Operation Office U.S. AEC., 1964), p.21

¹¹ibid., pp.22-23

พลังงานรังสีแกมมา (MeV)	0.152	0.212	0.332	0.566	1.100
ประสิทธิภาพทั้งหมด (h. = 0)	0.49993	0.49412	0.45143	0.38131	0.31131

ตารางที่ 2.1 แสดงค่าประสิทธิภาพทั้งหมดที่พลังงานต่าง ๆ ระยะติดหัววัด

การหาประสิทธิภาพเพื่อใช้ในการคำนวณนั้นไม่นิยมใช้ค่าประสิทธิภาพทั้งหมด แต่นิยมใช้ค่าประสิทธิภาพเฉพาะยอด (Peak Efficiency) เพราะค่าที่ได้จากการเกิดยอดแต่ละครั้งจะแน่นอนกว่าที่จะหารวมกันทั้งหมด ซึ่งค่าประสิทธิภาพเฉพาะยอดหาได้จากความสัมพันธ์

$$\text{ประสิทธิภาพเฉพาะยอด} = P(\text{Peak to Total Ratio}) \times \text{ประสิทธิภาพทั้งหมด} \dots (13)$$

ดังนั้นถ้าทราบค่า P ก็สามารถหาค่าประสิทธิภาพเฉพาะยอดได้ ค่า P นี้ถ้าเป็นสารชนิดเดียวกันจะให้ค่าคงที่ในแต่ละพลังงาน เช่น Au-198 พลังงานของรังสีแกมมา 0.4117 MeV ค่า $P = 0.737^{12}$

2.15 การคำนวณค่าความคลาดเคลื่อน

ในการทดลองแต่ละครั้งย่อมต้องมีความคลาดเคลื่อนเสมอ อาจเกิดจากอุปกรณ์ที่ใช้ในการทดลอง หรือเกิดจากผู้ทำการทดลองเอง ฉะนั้นในการบันทึกผลการทดลองจะต้องบอกความคลาดเคลื่อนไว้ด้วย โดยแบ่งออกเป็น

¹²Ibid., Appendix 3.

1) ความคลาดเคลื่อนจากการนับ

ถ้า A = ค่าที่นับได้ B = Back Ground C = ค่าที่ใช้ในการคำนวณ

$$C = (A-B) \pm \sqrt{A+B}$$

2) ค่าความคลาดเคลื่อนในกรณีที่นำข้อมูลมาบวกกัน

จะนำเอาค่าความคลาดเคลื่อนของแต่ละข้อมูลมายกกำลังสอง นำมาบวกกันแล้ว
ถอดรากที่สอง

ถ้า $F_1 = A \pm a$ เป็นข้อมูลชุดที่ 1 $F_2 = B \pm b$ เป็นข้อมูลชุดที่ 2

$$F_1 \pm F_2 = (A \pm B) \pm \sqrt{a^2 + b^2}$$

3) ค่าความคลาดเคลื่อนในกรณีที่นำข้อมูลมาคูณหารกัน
ในกรณีที่นำมาคูณกัน

$$F_1 \cdot F_2 = A \cdot B \pm \sqrt{(Ab)^2 + (Ba)^2}$$

ในกรณีที่นำมาหารกัน

$$F_2 / F_1 = (B/A) \pm [\sqrt{(Ba/A)^2 + b^2}] / A$$