



บทที่ 1

บทนำ

### 1.1 ความเป็นมาของเครื่องแสดงการเลี้ยวเบนของอิเล็กตรอน(1)

ในปี ค.ศ.1924 เดอ บรอยล์ (de Broglie) ได้เสนอทฤษฎีทวิภาพของคลื่นและอนุภาค (duality of wave and particle) ขึ้น โดยเสนอว่า สสารสามารถแสดงสมบัติของคลื่นได้ ในช่วงนี้ได้มีนักวิทยาศาสตร์หลายท่านได้พยายามทดลองเพื่อพิสูจน์ทฤษฎีของ เดอ บรอยล์ จนกระทั่งปี ค.ศ.1927 เดวิสสัน (Davisson) และ เจอเมอร์ (Germer) ได้ทดลองยิงอิเล็กตรอนให้มีพลังงานประมาณ 30 - 600 อิเล็กตรอนโวลต์ เข้าชนผลึกของนิกเกิล (nickel) ในสุญญากาศ แล้วทำการวัดอิเล็กตรอนที่เลี้ยวเบนออกมาตามมุมต่างๆ พบว่าอิเล็กตรอนสามารถแสดงสมบัติเช่นเดียวกับคลื่น และสามารถหาความยาวคลื่นสสารของอิเล็กตรอนตามทฤษฎีของ เดอ บรอยล์ ได้ตรงกันกับทฤษฎีของแบร็ก (Bragg) ผลการทดลองอันนี้ทำให้ทฤษฎีของ เดอ บรอยล์ ได้รับการยอมรับมากขึ้น

ในปีค.ศ.1928 จี พี ทอมสัน (G.P.Thomson) ได้สร้างเครื่องแสดงการเลี้ยวเบนของอิเล็กตรอน (electron diffraction) โดยการเร่งอิเล็กตรอนในสุญญากาศให้มีพลังงานสูงอยู่ในช่วง 10 - 60 กิโลอิเล็กตรอนโวลต์ ให้วิ่งผ่านฟิล์มบาง (thin film) ของทองและอะลูมิเนียมให้เลยไปตกกระทบบจอเรืองแสงที่อยู่ด้านหลัง โดยวิธีนี้ทำให้สามารถมองเห็นภาพการเลี้ยวเบนของอิเล็กตรอน (electron diffraction pattern) ได้โดยตรงและสามารถถ่ายภาพจากจอภาพได้ด้วย

เครื่องมือของทอมสันนี้ ได้รับการพัฒนารูปแบบมาเป็นเครื่องแสดงการเลี้ยวเบนของอิเล็กตรอนที่ใช้กันในปัจจุบันนี้

ในปี ค.ศ.1962 (2) โฟว์เลอร์ (Fowler) และคณะได้สร้างเครื่องแสดงการเลี้ยวเบนของอิเล็กตรอนผ่านฟิล์มบางจากหลอดภาพโทรทัศน์ขาว - ดำ ขึ้น วิธีการของโฟว์เลอร์และคณะ คือนำฟิล์มบางของทอง (gold film) ไปติดตั้งไว้ระหว่างปืนอิเล็กตรอน (electron gun) และจอภาพ (screen) ของหลอดภาพ แล้วทำการปิดหลอดในระบุมความดันต่ำ (high vacuum) เมื่อนำไปทดลองยิงอิเล็กตรอนจะได้ภาพการเลี้ยวเบนของอิเล็กตรอนที่จอภาพของหลอดโทรทัศน์ ลักษณะสำคัญของเครื่องมือนี้คือ การติดตั้งตัวอย่างทดลอง (sample) ซึ่งในที่นี้คือฟิล์มบางของทอง แล้วปิดหลอดแบบถาวรกับหลอดภาพ ทำให้ไม่สามารถเปลี่ยนตัวอย่างทดลองใหม่ได้

ในการวิจัยครั้งนี้ ผู้วิจัยได้พัฒนาวิธีการของโฟว์เลอร์และคณะ ให้เป็นแบบที่สามารถเปลี่ยนตัวอย่างทดลองได้ เพื่อให้เครื่องมือสามารถใช้งานได้กว้างขวางขึ้น

## 1.2 วัตถุประสงค์ของการวิจัย

- 1.2.1 เพื่อสร้างเครื่องมือแสดงการเลี้ยวเบนของอิเล็กตรอน จากหลอดภาพ โทรทัศน์ขาว - ดำ ขึ้นเอง
- 1.2.2 เพื่อศึกษาการยิงและการโฟกัสลำอิเล็กตรอน จากปืนอิเล็กตรอนของหลอดภาพโทรทัศน์ขาว - ดำ
- 1.2.3 ทดลองยิงอิเล็กตรอนผ่านฟิล์มบางเพื่อหาความยาวคลื่นของอิเล็กตรอนของเครื่องมือที่สร้างขึ้น
- 1.2.4 เพื่อศึกษาภาพการเลี้ยวเบนของอิเล็กตรอนเมื่อผ่านฟิล์มบางของทอง



### 1.3 วิธีดำเนินการวิจัยโดยย่อ

- 1.3.1 ศึกษาการทำงานของหลอดภาพโทรทัศน์ขาว - ดำ และเป็นอิเล็กทรอนิกส์
- 1.3.2 ออกแบบและติดตั้งปืนอิเล็กทรอนิกส์ จอภาพและตัวจับตัวอย่างทดลองเข้ากับระบบความดันต่ำ
- 1.3.3 ทดลองยิงอิเล็กทรอนิกส์ เพื่อปรับปรุงการโฟกัสลำอิเล็กตรอนให้เหมาะสม
- 1.3.4 ยิงอิเล็กตรอนผ่านฟิล์มบางของทองเพื่อศึกษาการเลี้ยวเบนของอิเล็กตรอน เพื่อพัฒนารูปแบบและประสิทธิภาพของเครื่องมือ

### 1.4 ทฤษฎีที่สำคัญที่ใช้ในการวิจัยโดยย่อ (3)

ตามทฤษฎีทวิภาพของคลื่นและอนุภาคของ เดอ บรอยล์ เมื่ออิเล็กตรอนแสดงสมบัติเป็นคลื่น สามารถหาความยาวคลื่นของอิเล็กตรอนได้จากสมการ

$$\lambda = \frac{h}{p} \quad (1.1)$$

เมื่อ  $\lambda$  คือความยาวคลื่นของอิเล็กตรอน  $h$  คือค่าคงที่ของพลังค์ (Planck's constant) และ  $P$  คือโมเมนตัมของอิเล็กตรอน

จาก (1.1) เมื่ออิเล็กตรอนมีมวล  $m$  เคลื่อนที่ด้วยความเร็ว  $v$  เราสามารถเขียนใหม่ได้เป็น

$$\lambda = \frac{h}{p} = \frac{h}{mv} \quad (1.2)$$

จาก (1.2) จะเห็นว่าความยาวคลื่นของอิเล็กตรอนขึ้นอยู่กับความเร็วของอิเล็กตรอนเอง ซึ่งปริมาณความเร็วของอิเล็กตรอนนี้ สามารถหาได้จากพลังงานศักย์ที่ใช้เร่งอิเล็กตรอนในสูญญากาศ โดยพิจารณาว่าพลังงานศักย์ทั้งหมดของอิเล็กตรอนเปลี่ยนไปเป็นพลังงานจลน์ ตามสมการ

$$\frac{1}{2} mv^2 = eV$$

เมื่อ  $V$  คือ ศักย์ไฟฟ้าที่ใช้เร่งอิเล็กตรอน  
ดังนั้น (1.2) สามารถเขียนได้เป็น

$$\lambda = \frac{h}{\sqrt{2meV}} \quad (1.3)$$

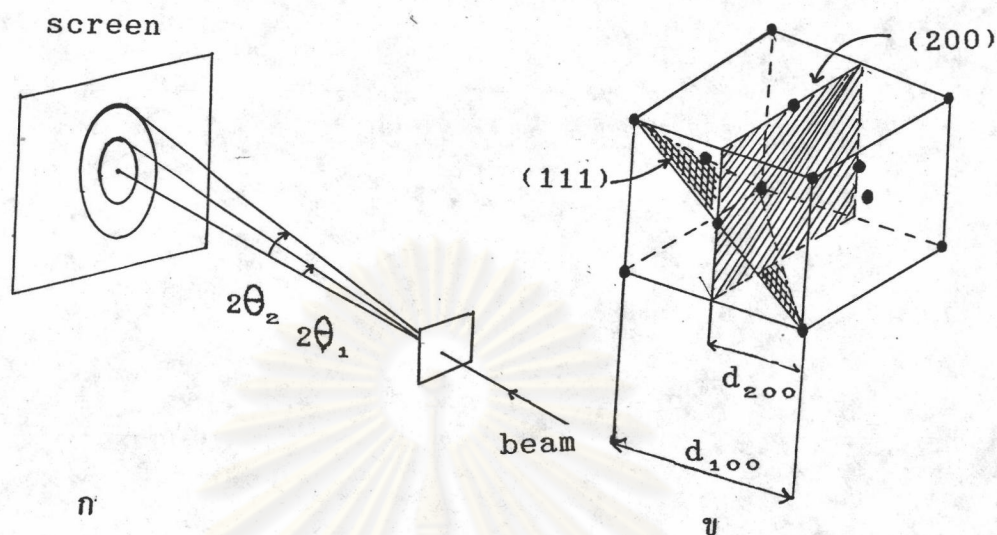
ความยาวคลื่นของอิเล็กตรอนตามสมการ (1.3) สามารถหาได้โดยตรงเพียง  
แต่ทราบปริมาณ  $V$  ซึ่งเป็นศักย์ไฟฟ้าที่ใช้เร่งอิเล็กตรอน แต่ในการทดลอง เราสามารถหา  
ความยาวคลื่นของอิเล็กตรอน ได้จากการวิเคราะห์ภาพการเลี้ยวเบนของอิเล็กตรอนได้  
เพื่อนำมาเปรียบเทียบกับความยาวคลื่นตามสมการ (1.3) ซึ่งการวิเคราะห์ดังกล่าว  
สามารถทำได้โดยการพิจารณาดังต่อไปนี้

เมื่อลำอิเล็กตรอนที่แสดงสมบัติเป็นคลื่นผ่านเข้าไปในฟิล์มบางของผลึกสาร ซึ่ง  
ในกรณีนี้พิจารณาเป็นผลึกรูปลูกบาศก์ของทอง การสะท้อนที่เกิดจากจุดต่าง ๆ ในแต่ละ  
ระนาบของผลึก จะทำให้เกิดการแทรกสอดขึ้นที่จอภาพด้านหลังดังรูปที่ 1.1 (ก) ซึ่ง  
สามารถพิจารณาภาพการเลี้ยวเบนได้โดยใช้สมการของ แบริกก็ คือ

$$2d \sin \theta = n\lambda \quad (1.4)$$

เมื่อ  $d$  คือระยะระหว่างระนาบของผลึก  $\theta$  คือมุมระหว่างระนาบของผลึกและ  
รังสีตกกระทบของลำอิเล็กตรอน  $\lambda$  คือ ความยาวคลื่นของอิเล็กตรอน และ  $n$  คือลำดับ  
ของวงสะท้อน





รูปที่ 1.1 (ก) คือ ภาพแสดงลักษณะการเลี้ยวเบนเมื่อผ่านฟิล์มบาง  
(ข) แสดงลักษณะของผลึกรูปลูกบาศก์

ระยะ  $d$  สามารถแทนได้ด้วยเทอมของดัชนีมิลเลอร์ (Miller indices :  
รายละเอียดดูในบทที่ 3) ดังนี้

$$d = \frac{a}{\sqrt{H^2 + K^2 + L^2}} \quad (1.5)$$

เมื่อ  $a$  คือค่าคงที่แลตทิซ (lattice constant) ซึ่งขึ้นอยู่กับชนิดของสารและผลึก  $(H K L)$  เป็นดัชนีของมิลเลอร์ เมื่อคูณดัชนีของมิลเลอร์ด้วยด้วยลำดับการสะท้อน  $n$  ดังนั้น ลำดับ  $n$  ของวงสะท้อนจากระนาบ  $(H K L)$  คือลำดับของวงสะท้อนอันแรกจากระนาบ  $(h k l)$  สมการ (1.5) เขียนได้เป็น

$$d = \frac{na}{\sqrt{h^2 + k^2 + l^2}} \quad (1.6)$$

เมื่อ  $nH = h$ ,  $nK = k$  และ  $nL = l$  แทนสมการ (1.6) ลงในสมการ (1.4) จะได้สมการใหม่เป็น

$$\lambda = \frac{2d \sin \theta}{\sqrt{h^2 + k^2 + l^2}} \quad (1.7)$$

เมื่อ  $\theta$  เป็นมุมเล็ก ๆ  $\sin \theta \approx \theta \approx \frac{r}{2D}$  ดังนั้นสมการ (1.7) สามารถเขียนได้เป็น

$$\lambda = \frac{ar}{D} \frac{1}{\sqrt{h^2 + k^2 + l^2}} \quad (1.8)$$

$D$  คือระยะจากฟิล์มบางถึงจอภาพและ  $r$  คือรัศมีของวงภาพ ซึ่งทั้ง  $D$  และ  $r$  สามารถวัดได้โดยตรงจากภาพ ความยาวคลื่นของอิเล็กตรอนที่ได้จากสมการ (1.8) นี้ คือค่าที่ได้จากการทดลอง ซึ่งจะนำไปเปรียบเทียบกับผลการคำนวณทางทฤษฎีตามสมการ (1.3) ได้

### 1.5 ประโยชน์ที่ได้จากการวิจัย

- 1.5.1 ทำให้มีความรู้และประสบการณ์ ด้านการสร้างและพัฒนาเครื่องมือแสดงการเลี้ยวเบนของอิเล็กตรอน
- 1.5.2 มีเครื่องมือแสดงการเลี้ยวเบนของอิเล็กตรอนที่สร้างขึ้น ซึ่งสามารถนำไปใช้ศึกษาการเลี้ยวเบนของอิเล็กตรอนผ่านฟิล์มบางชนิดอื่นๆได้
- 1.5.3 เป็นพื้นฐานการพัฒนาเทคโนโลยีทางด้านวิทยาศาสตร์

จุฬาลงกรณ์มหาวิทยาลัย