

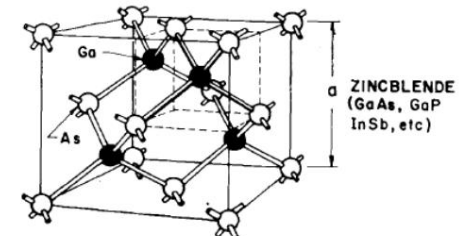
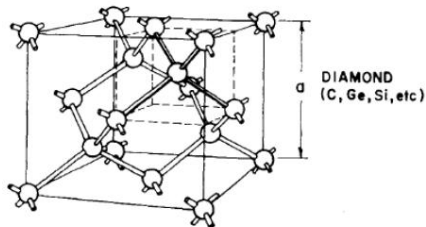
# 618327-2560

ฟิสิกส์ของวัสดุอิเล็กทรอนิกส์

และอุปกรณ์

นพ.อรรถัย วัชรกิจจากร

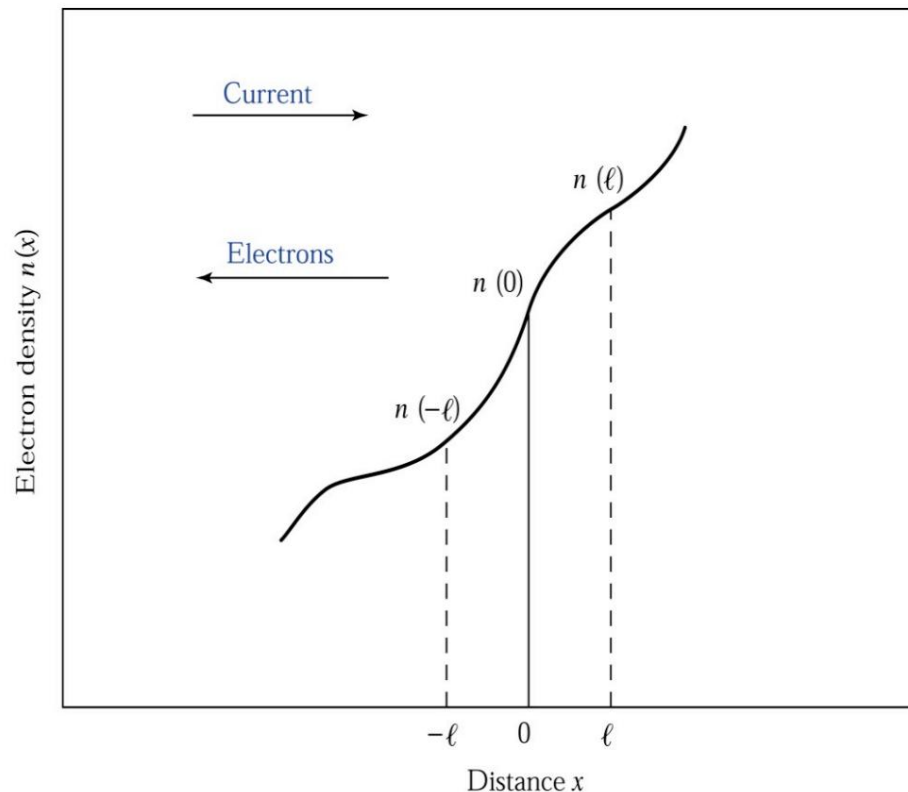
บทที่ 4



# กระบวนการแพร่กระจาย

- กระแสรีฟท์คือการขนส่งของตัวพาเมื่อมีการใช้สนามไฟฟ้า
- มีกระแสพาหะสำคัญอีกกระแสหนึ่งเรียกว่า  
"กระแสการแพร่กระจาย". (อาร์การแพร่)
- กระแสการแพร่กระจายนี้เกิดขึ้นเนื่องจากการเปลี่ยนแปลงของความเข้มข้นของตัวพาในวัสดุ
- สารพาหะจะเคลื่อนที่จากบริเวณที่มีความเข้มข้นสูงไปยังบริเวณที่มีความเข้มข้นต่ำ
- การเคลื่อนไหวประเภทนี้เรียกว่า "กระบวนการแพร่" (ฟิล์มแพร่)

# กระบวนการแพร่กระจาย



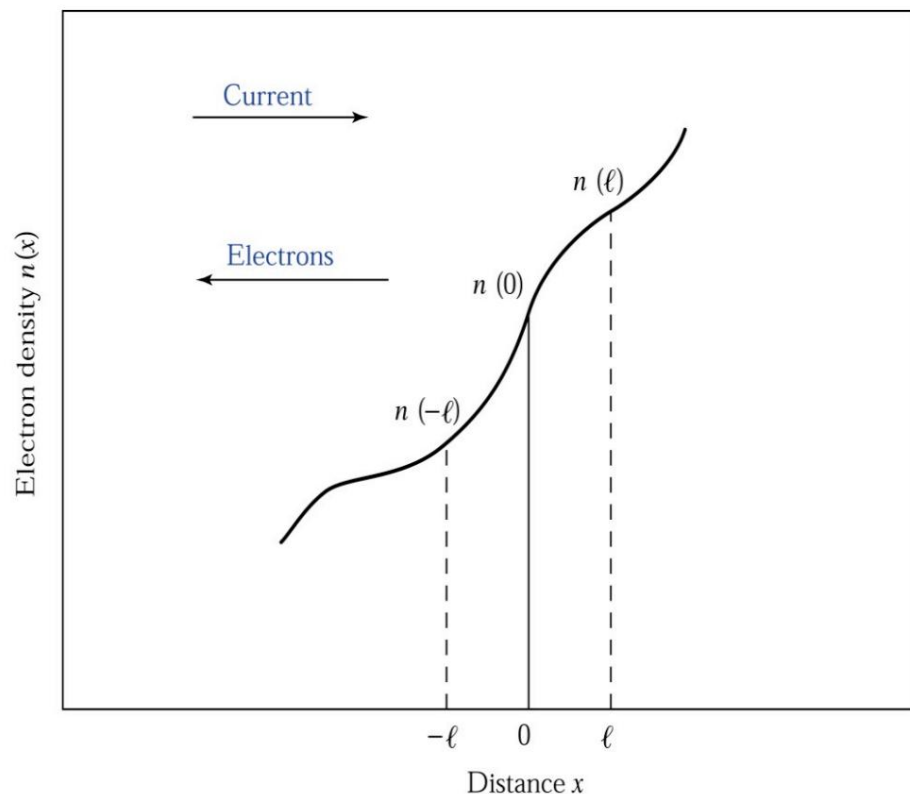
- ความหนาแน่นของอิเล็กตรอนจะแปรผันใน **ทิศทาง  $x$**  ภายใต้เงื่อนไขสมมติ

กระจายเรื่องราวนี้

- พลังงานความร้อนเฉลี่ยของอิเล็กตรอนจะไม่เปลี่ยนแปลงตาม  $x$  แต่ **ความหนาแน่นของอิเล็กตรอน  $n(x)$**  เพราะเหตุใดเพราะความร้อนของอิเล็กตรอนจะแปรผันอิสระกับ  $x$
- อิเล็กตรอนมี **ความเร็วความร้อนเฉลี่ย  $v_{th}$**  และมี **เส้นทางอิสระเฉลี่ย  $l$**

- การควบคุมการคำนวณส่วนที่เหลือ=องกำหนดอัตราการไหลของอากาศสุกของออกตจออกหนึ่งหน่วยเวลาตจออกหนึ่งพื้นที่  
ถามที่  $x=0$  โดยที่  **$l$**  จากรูปคือ หมายถึง เส้นทางอิสระ ของอิเล็กตรอน

# กระบวนการแพร่กระจาย



- อิเล็กตรอนที่  $x = -l$  มีโอกาสเคลื่อนที่ไปทางซ้ายหรือขวาเท่ากัน
- ค่าเฉลี่ยของการไหลของอิเล็กตรอน

ต่อหน่วยพื้นที่  $F_1$  ของอิเล็กตรอน  
ระนาบตัดผ่าน  $x = 0$  จาก  
ด้านซ้ายแสดงเป็น  
อัตราของโปรตีน  $F_1$  ใน  
ทิศทาง  $+x$  ที่  $x = 0$  (จากทางซ้ายมือ)คือ

$$J = \frac{0.5 (n) \mu}{\tau} - 0.5 (n) \mu \quad (1.1)$$

# กระบวนการแพร่กระจาย

- ค่าเฉลี่ยของการไหลของอิเล็กตรอนต่อหน่วยพื้นที่  $F_2$  ของอิเล็กตรอนที่  $x = l$  แขนงที่  $x = 0$  จากทางขวาคือ  
เช่นเดียวกับอัตราของเฮลิคอปเตอร์โลหะ  $F_2$  ที่  $x = l$  (จากทางขวามือ) คือ

$$J_{\text{อิเล็กตรอน}} = -e n v_{\text{ไทย}} \quad (1.2)$$

- จากนั้นอัตราสุทธิของการไหลของอิเล็กตรอนจากซ้ายไปขวาคือให้โดย
- อัตราความเหมาะสมของฮาร์ดแวร์เขียนโดย

$$J_{\text{ไทย}} = -e n v_{\text{ไทย}} - e n v_{\text{ไทย}}$$

$$J_{\text{ไทย}} = -e n v_{\text{ไทย}} - e n v_{\text{ไทย}} = -e n v_{\text{ไทย}} + \frac{e n v_{\text{ไทย}}}{p} dx$$

$$J_{\text{ไทย}} = -e n v_{\text{ไทย}} \quad (1.3)$$

# กระบวนการแพร่กระจาย

- ดังนั้นอัตราสุทธิ  $F$  สามารถเขียนได้เป็น

$$J_{\text{สุทธิ}} = -D_n \frac{dn}{dx} \quad (2)$$

โดยที่  $D_n = v_{th} \cdot l$  = ค่าสัมประสิทธิ์การแพร่ (diffusivity)

(สัมประสิทธิ์การแพร่]อิเล็กตรอน;  $\text{cm}^2 /$

วินาที) • ความหนาแน่นกระแสที่เกิดจากการแพร่ของอิเล็กตรอนคือ  
ให้โดย

$$J_n = q n v_{drift} = q n \mu_n \frac{dV}{dx} \quad (3)$$

— คือ เกรเดียนต์^ความเข้มข้นอิเล็กตรอน

# ตัวอย่างที่ 1

- สารกึ่งตัวนำชนิด  $n$  ที่  $T = 300\text{ K}$  ความเข้มข้นของอิเล็กตรอนจะแปรผันเป็นเส้นตรงตั้งแต่  $1 \times 10^{18}$  ถึง  $7 \times 10^{17}\text{ cm}^{-3}$  ในระยะทาง  $0.1\text{ ซม.}$   
คำนวณความหนาแน่นกระแสการแพร่กระจายถ้าค่าสัมประสิทธิ์การแพร่กระจายของอิเล็กตรอน  $D_n$  เท่ากับ  $22.5\text{ cm}^2/\text{s}$

# ความสัมพันธ์ของไอน์สไตน์

- จากการอนุรักษ์พลังงานสำหรับกรณีมิติเดียว

$$-\frac{1}{2}mv^2 - \frac{1}{2}kx^2$$

(4)

เราสามารถเขียนได้

ดี วิทอล

$$- \frac{1}{2}mv^2 - \frac{1}{2}kx^2$$

$$\left( \frac{1}{2}mv^2 + \frac{1}{2}kx^2 \right) = \text{คิ่ว} + \text{เอ๋ม}$$

$$\frac{1}{2}mv^2 + \frac{1}{2}kx^2 = \text{คิ่ว} + \text{เอ๋ม}$$

$$\frac{1}{2}mv^2 + \frac{1}{2}kx^2 = \text{คิ่ว} + \text{เอ๋ม}$$



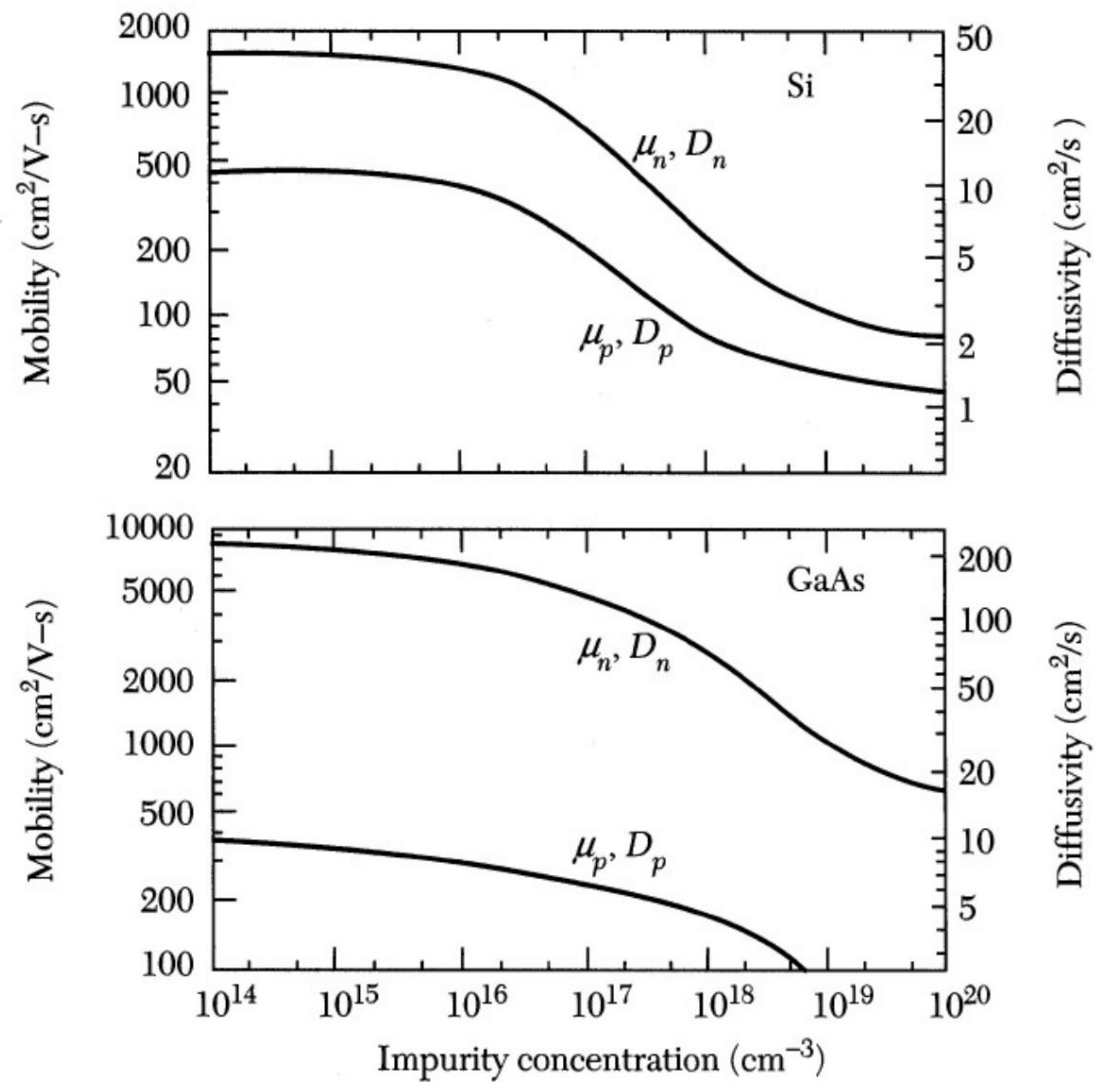
# ความสัมพันธ์ของไอส์ไตน์

- ดังนั้น,

$$\epsilon_u = \epsilon_0 \frac{\epsilon_{\text{ไอส์ไตน์}}}{\epsilon_0} \mu_{\text{ไอส์ไตน์}} \quad (5)$$

- สิ่งนี้เรียกว่า “ความสัมพันธ์แบบไอส์ไตน์” (ความสัมพันธ์^ของไอส์ไตน์^)^ เนื่องจากเกี่ยวข้องกับค่าคงที่ทั้งสองที่อธิบายการขนส่งแบบแพร่และการดริฟท์ของตัวพา การแพร่กระจาย และการเคลื่อนที่ตามลำดับ (สัมประสิทธิ์การแพร่@และคล@องตัว)
- ความสัมพันธ์ของไอส์ไตน์นี้สามารถใช้กับหลุมได้เช่นกัน

# การแพร่กระจาย



Mobilities and diffusivities in Si and GaAs at 300 K as a function of impurity concentration.

## ตัวอย่างที่ 2

- พาหะกลุ่มน้อย (โฮล) จะถูกฉีดเข้าไปในตัวอย่างเซมิคอนดักเตอร์ชนิด  $n$  ที่เป็นเนื้อเดียวกันที่จุดหนึ่ง สนามไฟฟ้า  $50 \text{ V/cm}$  จะถูกนำไปใช้ทั่วตัวอย่าง และสนามไฟฟ้าจะเคลื่อนย้ายพาหะกลุ่มน้อยเหล่านี้เป็นระยะทาง  $1 \text{ cm}$ . ใน  $100 \text{ }\mu\text{s}$  หาความเร็วเฉลี่ยและการแพร่กระจายของพาหะกลุ่มน้อย  $T = 300 \text{ K}$

# กระบวนการแพร่กระจาย

- สรุปได้ว่า เมื่อมีการนำสนามไฟฟ้ามาใช้  
นอกจากการไล่ระดับความเข้มข้นแล้ว กระแสดริฟท์ทั้งสอง  
และกระแสการแพร่กระจายจะไหล
- ความหนาแน่นกระแสไฟฟ้ารวมที่เกิดจากการเคลื่อนที่ของอิเล็กตรอนสามารถ  
เขียนเป็น

$$j = -en\mu E - D \frac{dn}{dx} \quad (6)$$

โดยที่  $n$  = ความหนาแน่นของอิเล็กตรอน

# กระบวนการแพร่กระจาย

ความหนาแน่นกระแสการนำรวมจะกำหนดโดย

$$J_{\text{ทั้งหมด}} = J_{\text{อ}} + J_{\text{ซม.}} \quad (7)$$

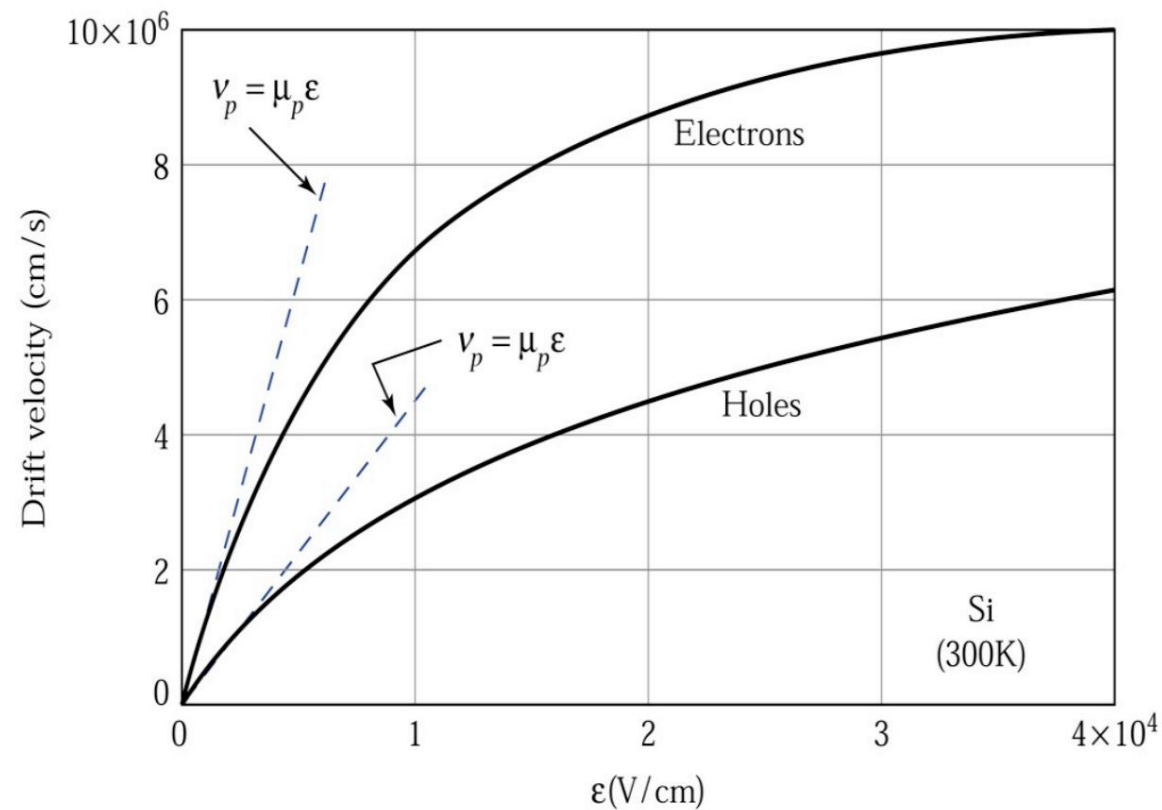
โดยที่  $J_h$  คือกระแสของรู

$$J_{\text{อ}} = \frac{q n_p \mu_p}{L_p} \quad (8)$$

โดยที่  $p$  คือความหนาแน่นของรู

# กระบวนการแพร่กระจาย

- ที่สนามไฟฟ้ามีค่าสูงมาก ความเร็วドリフトจะอิ่มตัวในจุดที่เข้าใกล้ความเร็วความร้อน



# อิเล็กตรอนเป็นคลื่น

- แอล เดอ บรอยส์ กล่าวว่า อิเล็กตรอนที่มีโมเมนตัม  $p$  แสดงคุณสมบัติคล้ายคลื่นซึ่งมีลักษณะเฉพาะคือความยาวคลื่น  $\lambda$

$$\lambda = \frac{h}{mv} \quad (9)$$

ที่ไหน

$h$  = ค่าคงที่ของพลังค์ =  $6.62 \times 10^{-34}$  Js

$m$  = มวลอิเล็กตรอน

$v$  = ความเร็วของอิเล็กตรอน

# สมการของชเรอดิงเงอร์

- พลังงานจลน์ + พลังงานศักย์ = พลังงานทั้งหมด
- สมการของชเรอดิงเงอร์อธิบายสมการคลื่นใน 3 มิติเขียนเป็น

$$-\nabla^2 \psi + V\psi = E\psi \quad (10)$$

ที่ไหน

$$= h / 2 \pi$$

$\nabla^2$  = ตัวดำเนินการลาปลาเซียนในพิกัดฉาก

$$-\nabla^2 \psi + V\psi = E\psi$$

$y$  = พังก์ชันคลื่น

$V$  = เทอมศักย์



# สมการของชเรอดิงเงอร์

ในการแก้สมการ เราถือว่า

$$\Psi(r, t) = \Psi(r) \cdot \phi(t) \quad (11)$$

และแทนที่มันลงในสมการของชเรอดิงเงอร์ เราได้

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \nabla^2 \Psi(r) \cdot \phi(t) = E \Psi(r) \cdot \phi(t) \quad (12)$$

หารทั้งสองข้างด้วย  $\Psi(r) \cdot \phi(t)$  เรามี

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{\nabla^2 \Psi(r)}{\Psi(r)} = \frac{E \Psi(r) \cdot \phi(t)}{\Psi(r) \cdot \phi(t)} = E \quad (13)$$

# สมการของชเรอดิงเงอร์

- ทั้งสองจะเท่ากันได้ก็ต่อเมื่อแยกจากกันมีค่าคงที่  $E$  เท่ากับ

□ กรณีสอดคล้องกับระยะเวลา:

$$\frac{d^2 \psi}{dx^2} + k^2 \psi = 0 \quad (14)$$

□ สอดคล้องกับตำแหน่ง: (สอดคล้องกับเวลา)

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2 \psi}{dx^2} + V(x) \psi = E \psi \quad (15)$$

# สมการของชเรอดิงเงอร์

พิจารณาส่วนที่ขึ้นอยู่กับเวลา เราสามารถแก้สมการได้ดังนี้

$$\frac{\partial \psi}{\partial t} = -\frac{i}{\hbar} \hat{H} \psi$$

โดยที่  $E = \hbar \omega$        $\omega = E / \hbar = \hbar \omega$

ดังนั้น ;

$$\psi(x,t) = \psi(x) e^{-iEt/\hbar} \quad (16)$$

# สมการของชเรอดิงเงอร์

- เพื่อให้ขึ้นอยู่กับตำแหน่ง เพื่อให้เข้าใจง่าย ให้ถือว่า  
อิเล็กตรอนสามารถเคลื่อนที่ได้ **เพียงมิติเดียวเท่านั้น** (ทิศทาง x)

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2 \psi(x)}{dx^2} = E \psi(x) \quad (17)$$

$$m \frac{d^2 \psi(x)}{dx^2} + 2(E - V(x)) \psi(x) = 0 \quad (18)$$

ที่ไหน  $|\psi(x)|^2$  คือความน่าจะเป็นที่จะพบอิเล็กตรอน

# สมการของชเรอดิงเงอร์

- ตอนนี้ลองพิจารณา 4 กรณีที่แตกต่างกันสำหรับ  $V(x)$

กรณี ที่ 1: อิเล็กตรอนเป็นอนุภาคอิสระ ( $V = 0$ )

สมการ (18) จะกลายเป็น

$$\frac{d^2 \psi(x)}{dx^2} + k^2 \psi(x) = 0 \quad (19)$$

วิธีแก้ทั่วไปของสมการนี้คือ

$$\psi(x) = A e^{ikx} + B e^{-ikx} \quad (20)$$

# สมการของชเรอดิงเงอร์

- จากสม  $\Psi(r,t) = \psi(r) e^{-iEt/\hbar}$  คำตอบทั่วไปของการของชเรอดิงเงอร์ในกรณีนี้คือ

$$\psi(r) = A e^{i k r} + B e^{-i k r} \quad (21)$$

โดยที่ A และ B คือแอมพลิจูดของการเคลื่อนที่ไปข้างหน้าและถอยหลังคลื่นแพร่กระจายและ  $k$  เกี่ยวข้องกับ  $E$  โดย

$$E = \frac{\hbar^2 k^2}{2m} \quad (22)$$

# สมการของชเรอดิงเงอร์

$$\hat{H} = \frac{-\hbar^2 \nabla^2}{2m} + V(\mathbf{r})$$

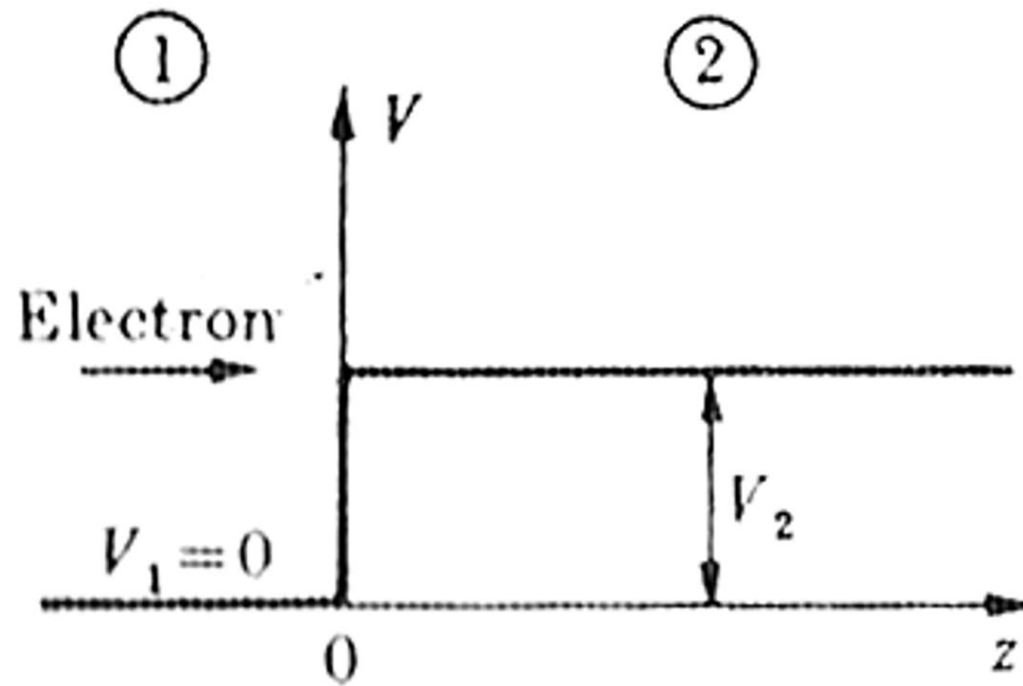
$$\frac{-\hbar^2 \nabla^2}{2m} \psi = E \psi$$

$$\hat{H} \psi = E \psi \quad (23)$$

สมการนี้เรียกว่า “**ความสัมพันธ์ของเดอบรอยล์**”

# สมการของชเรอดิงเงอร์

- กรณี ที่ 2 : อุปสรรคศักย์ขั้นบันได (1 มิติ)





# สมการของชเรอดิงเงอร์

สำหรับ **ภูมิภาค 1** โซลูชันนี้เป็นที่รู้จักแล้ว

$$\psi_1(x) = e^{ik_1 x} + e^{-ik_1 x} \quad (24.1)$$

$$k_1^2 = \frac{2mE}{\hbar^2} \quad (24.2)$$

สำหรับ **ภูมิภาค 2** สมการ (18) จะกลายเป็น

$$\frac{d^2 \psi_2(x)}{dx^2} + k_2^2 \psi_2(x) = 0 \quad (24.3)$$

ดีเอ็กซ์

# สมการของชเรอดิงเงอร์

- วิธีแก้ปัญหาคือ:

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2 \psi}{dx^2} + V(x) \psi = E \psi \quad (25.1)$$

$$\frac{d^2 \psi}{dx^2} + \frac{2m}{\hbar^2} (E - V(x)) \psi = 0 \quad (25.2)$$

- เนื่องจากไม่มีคลื่นตกกระทบจาก  $x = 0$  จึงต้องเป็นศูนย์

# สมการของชเรอดิงเงอร์

- โดยการใช้เงื่อนไขขอบเขต **การแก้ปัญหา** จะต้องต่อเนื่อง ที่  $x = 0$  ด้วย

$$\psi_1(0) = \psi_2(0)$$

$$\frac{d\psi_1}{dx}(0) = \frac{d\psi_2}{dx}(0)$$

ต่อเนื่อง                      ต่อเนื่อง

- จาก (24) และ (25) เราได้

$$\begin{matrix} \text{เอบีซี} \\ 1 \quad 2 \\ \text{( จัน AB จัน C)} \end{matrix}$$

$$\begin{matrix} \text{กรุงเทพ} \\ 1 \quad 2 \\ \text{อาก เค} \end{matrix} \quad (26.1)$$

$$\begin{matrix} \text{ซี เอ} \\ 2 \quad 1 \\ \text{อาก เค} \end{matrix} \quad (26.2)$$

# สมการของชเรอดิงเงอร์

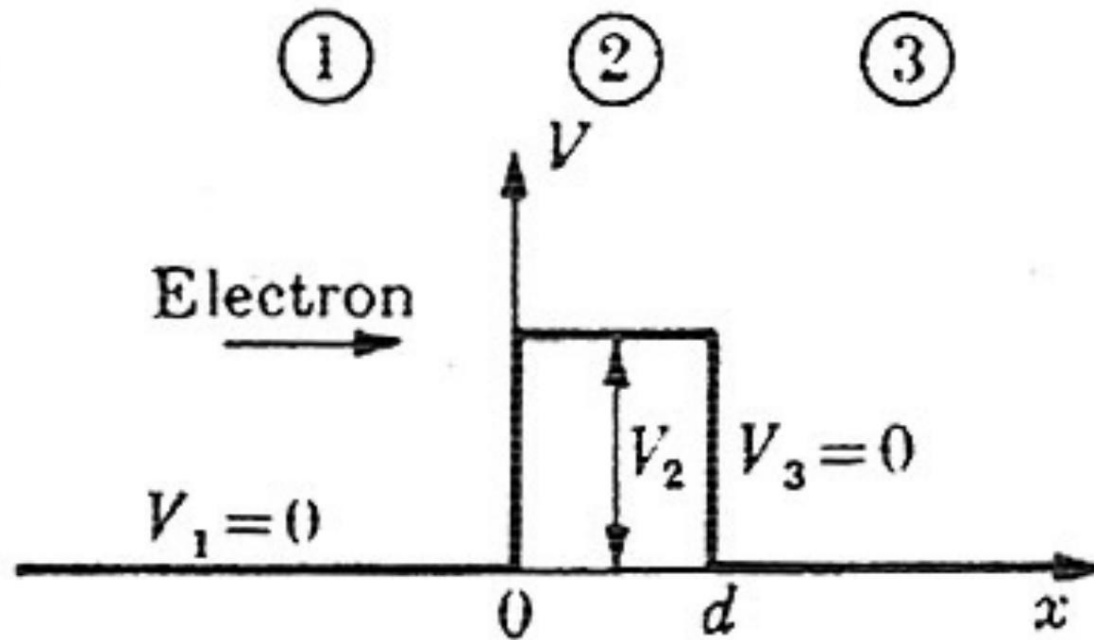
ตอนนี้ลองพิจารณา **2** กรณี:

1.  $E > V_2$ : ในกรณีนี้ **k2** เป็น **จริง** k2 และ k1 ต่างกันที่นำ **B/A** เชิงจำกัด ซึ่งหมายความว่าอิเล็กตรอนสามารถมองเห็นได้ทั้งใน **บริเวณ 1** และ 2 อิเล็กตรอนเคลื่อนผ่านสิ่งกีดขวางและสารละลายจะแกว่ง **ไป** มาในอวกาศในบริเวณทั้งสอง

2.  $E < V_2$ : ในกรณีนี้ **k2** เป็น **ค่าจินตภาพ** คำตอบแสดงให้เห็นว่าอิเล็กตรอนสลายตัวแบบเอ็กซ์โพเนนเชียลใน **บริเวณ 2** อิเล็กตรอนอาจจะลุผ่านสิ่งกีดขวางศักย์ไฟฟ้าได้

# สมการของชเรอดิงเงอร์

- กรณี ที่ 3: กำแพงศักย์ไฟฟ้าความกว้างจำกัด (1 มิติ)



# สมการของชเรอดิงเงอร์

- เราสนใจกรณีของ  $E < V_2$  ในกรณีนี้ โซลูชันสำหรับ ภูมิภาค 1 และ ภูมิภาค 2 จะเหมือนกัน  
กรณีที่แล้ว ตอนนี้เราหันมาสนใจ ภูมิภาค ที่ 3 กัน บ้าง  
ที่ เขต 3

$$\psi_3(x) = e^{-\kappa_3 x} \quad (27.1)$$

$$\kappa_3^2 = \frac{2mE}{\hbar^2} \quad (27.2)$$

# สมการของชเรอดิงเงอร์

- พิจารณาการส่งผ่าน  $T$  คืออัตราส่วนของพลังงานในคลื่นที่ส่งผ่านใน **บริเวณ 3** เป็นพลังงานในคลื่นตกกระทบใน **เขตพื้นที่ 1**.

$$T = \frac{\text{พลังงานในคลื่นที่ส่งผ่านในบริเวณ 3}}{\text{พลังงานในคลื่นตกกระทบบริเวณที่ 1}}$$

$$T = \frac{|E_F|^2}{|E|^2} \frac{1}{2} \sqrt{\frac{2E_F^2 - 2E^2}{E^2 - E_F^2}} \quad (28)$$

- สิ่งนี้เรียกว่า “ความน่าจะเป็นในการสร้างอุโมงค์”

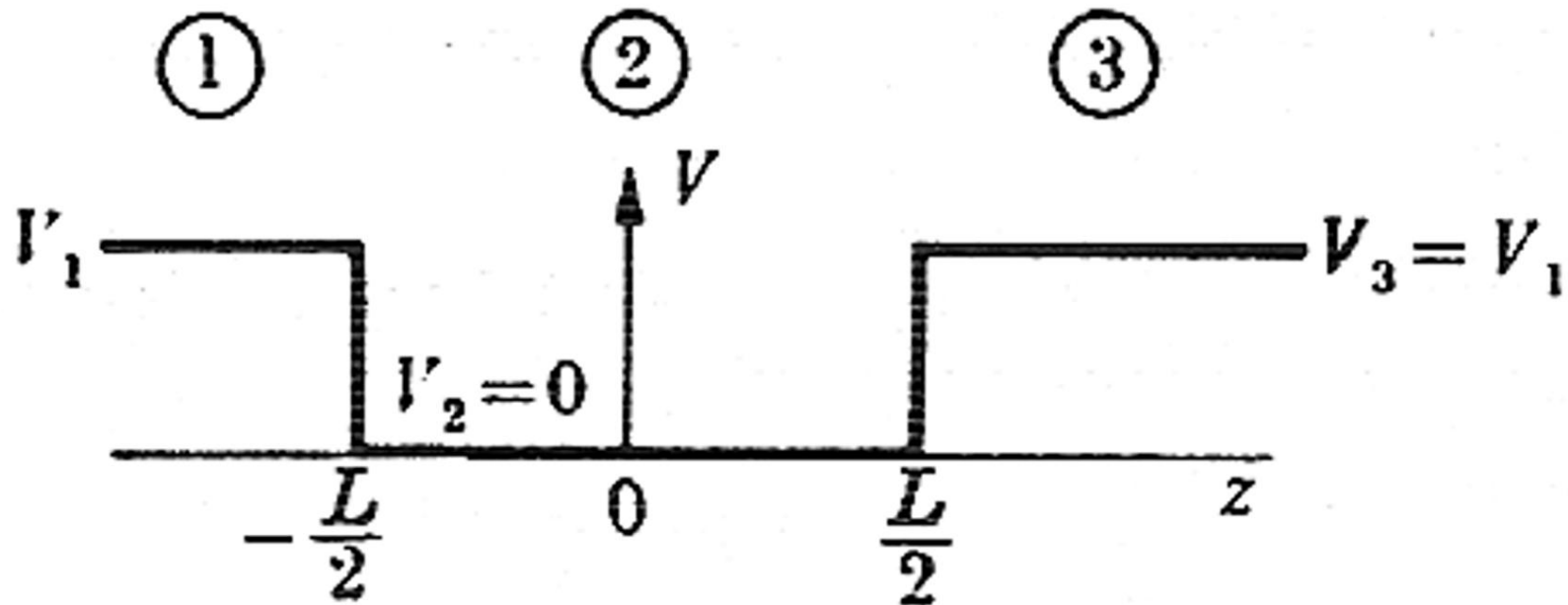
# สมการของชเรอดิงเงอร์

- $k_3$  เป็นจริง ดังนั้น  $|\psi_3|^2$  ไม่ เป็น ศูนย์.
- ดังนั้น จึงมีความน่าจะเป็นที่อิเล็กตรอนจะข้ามสิ่งกีดขวางและไปปรากฏที่อีกด้านหนึ่ง
- เนื่องจากอนุภาคไม่เคลื่อนที่ข้ามสิ่งกีดขวางเนื่องจาก  $E < V_2$  กลไกที่อนุภาคสามารถเคลื่อนที่ผ่านสิ่งกีดขวางได้จึงเรียกว่า “การขุดอุโมงค์”



# สมการของชเรอดิงเงอร์

- กรณี ที่ 4: บ่อน้ำศักย์ภาพจำกัด (1 มิติ)



# สมการของชเรอดิงเงอร์

พิจารณา 2 กรณี

1.  $E > V_1$ : วิธีแก้ปัญหามิใช่ปัญหาในทุกภูมิภาคคล้ายคลึงกับกรณีที่ผ่านมานั่นคือ อนุภาคเคลื่อนที่แบบแกว่งไปแกว่งมาในทุกที่

2.  $E < V_1$ : ภูมิภาค 1 ( $x < -L/2$ ,  $V = V_1$ ) คำตอบจะต้องสลายตัวแบบเลขชี้กำลัง

$$\psi_1(x) = e^{\alpha x} \quad (29.1)$$

$$\frac{d^2 \psi}{dx^2} + 2\alpha^2 \psi = 0 \quad (29.2)$$

# สมการของชเรอดิงเงอร์

- ภูมิภาค 2 ( $V = 0$ ) กรณีอนุภาคอิสระ

$$\psi_2(x) = A e^{ikx} + B e^{-ikx} \quad (30.1)$$

$$k = \frac{\sqrt{2mE}}{\hbar} \quad (30.2)$$

- ภูมิภาค 3 ( $x > L/2$ ,  $V_3 = V_1$ ) สารละลายกำลังสลายตัวอีกครั้ง

$$\psi_3(x) = C e^{-\kappa x} \quad (31.1)$$

$$\kappa = \frac{\sqrt{2m(V_1 - E)}}{\hbar} \quad (31.2)$$

# สมการของชเรอดิงเงอร์

การใช้เงื่อนไขขอบเขต:

$$\text{ที่ } x = -L/2$$

$$\begin{aligned} & \psi_1 - \psi_2 \\ & \frac{\psi_1}{\psi_2} = \frac{\psi_2}{\psi_1} \\ & \psi_1^2 = \psi_2^2 \end{aligned}$$

ดีเอ็กซ์      ดีเอ็กซ์

$$\text{ที่ } x = L/2$$

$$\begin{aligned} & \psi^2 - \psi^3 \\ & \frac{\psi^2}{\psi^3} = \frac{\psi^3}{\psi^2} \\ & \psi^2 = \psi^3 \end{aligned}$$

ดีเอ็กซ์      ดีเอ็กซ์

# สมการของชเรอดิงเงอร์

สามารถแก้ได้เฉพาะที่  $x = L/2$  เท่านั้น เนื่องจากมีสมมาตร

$$\begin{aligned}
 & \text{ซี โคเอส} \frac{\hbar^2 k^2}{2m} e^{-ikx} - \text{เดอ} \frac{\hbar^2 k^2}{2m} e^{-ikx} \\
 & - \text{ซีเค}_2 \frac{\hbar^2 k^2}{2m} e^{-ikx} - \text{ดีเค}_3 \frac{\hbar^2 k^2}{2m} e^{-ikx}
 \end{aligned} \quad (32)$$

โดยการแก้สมการ (32) จะนำไปสู่

$$\text{เค}_2 \frac{\hbar^2 k^2}{2m} e^{-ikx} = \text{เค} =_3 \frac{\hbar^2 k^2}{2m} e^{-ikx} \quad (33)$$

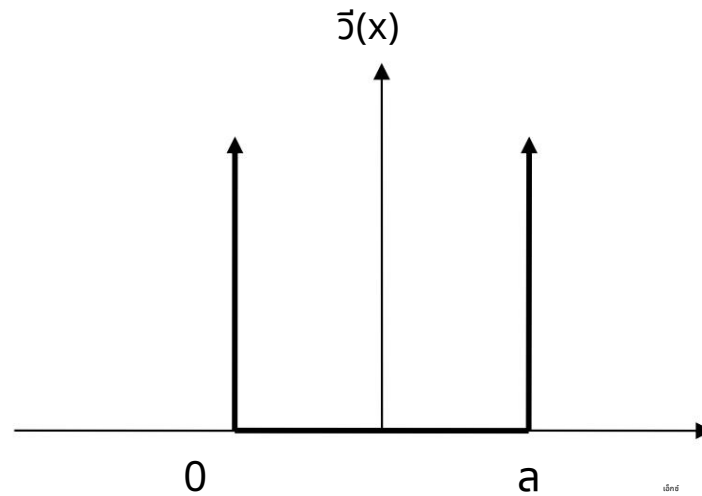
# สมการของชเรอดิงเงอร์

- แทนค่า (33) ลงใน (30.2) และ (31.2) เราจะได้

$$\sqrt{V} \text{ แทน } \sqrt{\frac{\text{มล.}\psi}{2^{-2}}} \div \sqrt{\psi \psi_1} = \sqrt{\psi \psi_1} \quad (34)$$

# สมการของชเรอดิงเงอร์

- ถ้าเราพิจารณาในกรณีของ  $V \rightarrow \infty$  หรือ ศักยภาพอนันต์ก็ได้



# สมการของชเรอดิงเงอร์

- เป็นไปไม่ได้ที่อนุภาคจะสามารถทะลุผ่านได้  
อุปสรรคที่ไม่มีที่สิ้นสุด ซึ่งจะทำให้  $y(x) = 0$  ที่  $x = 0$  และ  $x = L$   
โดยใช้เงื่อนไขขอบเขต ก่อนอื่นเราจะมี  $B = 0$  และ

กิลลิตร  $n$  พื ; โดยที่  $n$  = จำนวนเต็ม

$$k_2 = \frac{n\pi}{a} \quad (35)$$

- เราสามารถแก้หาพลังงาน  $E$  ได้

$$E_n = \frac{\hbar^2 k_n^2}{8 m a^2} \quad (36)$$