

## บทที่ 2

### ทฤษฎี

ในบทนี้จะกล่าวถึงหลักการเบื้องต้นของการเกิดเลเซอร์ประกอบด้วย อันตรกิริยาระหว่าง โฟตอนและอะตอม ขบวนการประชากรผกผัน ตัวกักเก็บทางแสง รวมทั้งคุณสมบัติทางไฟฟ้าของ เลเซอร์ในโตรเจน

เลเซอร์ไม่ว่าจะเป็นชนิดใดก็ตามมีองค์ประกอบที่สำคัญในการเกิดแสงเลเซอร์มี 3 ประการคือ(พิเชษฐ, 1991)

1. ตัวกลางเลเซอร์ (laser medium) เป็นวัสดุที่ต้องการกระตุ้นให้เกิดการปล่อยแสงเลเซอร์ อาจจะเป็นของแข็ง ของเหลว ก๊าซ
2. การทำให้เกิดประชากรผกผัน(population inversion) คือการทำให้จำนวนอะตอมหรือโมเลกุลของ ตัวกลางที่สถานะพลังงานในชั้นที่สูงกว่ามีมากกว่าจำนวนอะตอมหรือโมเลกุลที่สถานะต่ำกว่า โดยการให้พลังงานแก่อะตอมหรือโมเลกุล เช่น การใช้แสงแฟลชที่มีความเข้มสูง การใช้อิเล็กทรอนิกส์ ดิสชาร์ต การใช้แสงเลเซอร์ เป็นต้น
3. ตัวกักเก็บทางแสง (resonator) ทำให้เกิดการป้อนกลับ (feedback) เพื่อเพิ่มขยายความเข้มของ ขบวนการปลดปล่อยแบบกระตุ้นจนสามารถมีการปล่อยแสงเลเซอร์ออกมาได้ กระบวนการนี้เกี่ยวข้องกับกระจกเลเซอร์

#### 2.1 อันตรกิริยาระหว่างโฟตอนกับอะตอม

ในปี ค.ศ. 1917 ไอน์สไตน์ เสนอขบวนการปลดปล่อยโฟตอนของอะตอมแบบกระตุ้น (stimulated emission) โดยพิจารณาอันตรกิริยาของโฟตอนกับอะตอม มี 3 แบบ ด้วยกันคือ ( วุฒิ 2537 )

##### 2.1.1 การดูดกลืนแบบกระตุ้น (Stimulated absorption)

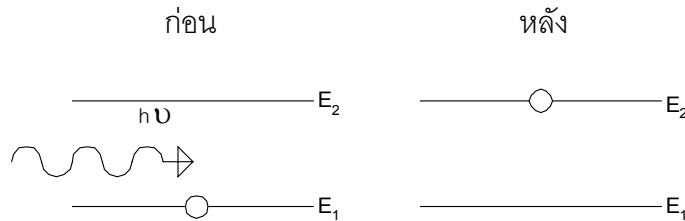
ถ้ามีโฟตอนจากภายนอกมากระตุ้นให้อะตอมเปลี่ยนระดับพลังงาน จากระดับพลังงานต่ำ  $E_1$  ไปสู่ ระดับพลังงานที่สูงกว่า  $E_2$  อะตอมจะดูดกลืนโฟตอนที่มีพลังงานเท่ากับผลต่างของระดับพลังงาน เรียก

ขบวนการดูดกลืนแบบกระตุ้นดังภาพประกอบที่ 9 โดยเขียนสมการพลังงานของการดูดกลืนตามหลักของพลังค์ได้ ดังนี้

$$h\nu_{21} = E_2 - E_1 = \Delta E \text{-----(1)}$$

ในเมื่อ  $\nu_{21}$  = ความถี่ของโฟตอนที่ถูกดูดกลืน

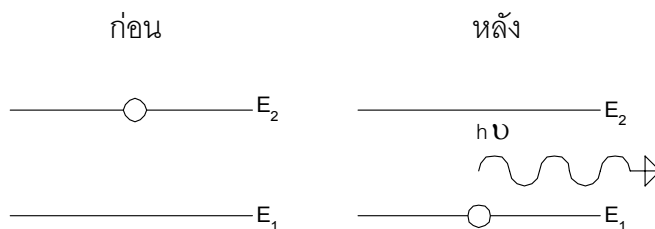
$h$  = ค่าคงตัวของพลังค์



ภาพประกอบที่ 9 แสดงการดูดกลืนโฟตอนกระตุ้น

### 2.1.2 การปลดปล่อยโฟตอนด้วยตัวเอง (Spontaneous emission )

ถ้าอะตอมที่อยู่ระดับพลังงานที่สูงกว่า  $E_1$  อะตอมจะอยู่ที่ระดับพลังงานนั้นได้ไม่นาน ประมาณ  $10^{-4} - 10^{-8}$  วินาที ) ก็จะปลดปล่อยโฟตอนออกมาเนื่องจากอะตอมไม่เสถียรและพลังงานที่ปลดปล่อยออกมามีความถี่  $\nu_{21}$  เท่ากับ  $(E_2 - E_1)/h$  หลังจากนั้นอะตอมกลับมาอยู่ในระดับพลังงานต่ำ  $E_1$  ดังภาพประกอบที่ 10 เรียกขบวนการนี้ว่าการปลดปล่อยโฟตอนด้วยตัวเอง

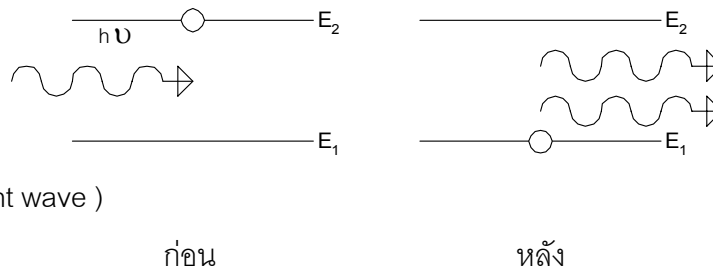


ภาพประกอบที่ 10 แสดงการปลดปล่อยโฟตอนด้วยตัวเอง

### 2.1.3 การปลดปล่อยโฟตอนแบบกระตุ้น (Stimulated emission )

ในภาพประกอบที่ 11 ถ้าอะตอมขณะเริ่มต้นอยู่ที่ระดับพลังงาน  $E_2$  และมีโฟตอนภายนอกความถี่  $\nu = (E_2 - E_1)/h$  เข้ามากระตุ้นทำให้อะตอมเปลี่ยนระดับพลังงาน  $E_2$  และในที่สุดอะตอมจะกลับมายัง

ระดับพลังงาน  $E_1$  และขณะเดียวกัน จะมีการปลดปล่อยโฟตอนออกมาเพิ่มอีกตัวรวมกับตัวเดิม 1 ตัว กลายเป็น 2 ตัว ดังภาพประกอบที่ 11 ทางขวามือ เรียกขบวนการนี้ว่าการปลดปล่อยแบบกระตุ้น จุดสำคัญของการปลดปล่อยแบบกระตุ้นมี 2 ประการ คือประการแรกพลังงานของโฟตอนตัวที่สอง ที่เกิดจากการกระตุ้นจะเท่ากับพลังงานของโฟตอนตัวแรก นั่นคือความถี่หรือความยาวคลื่นของโฟตอนทั้งสองเท่ากัน และประการที่สอง โฟตอนทั้งสองมีเฟสเดียวกัน ซึ่งเรียกว่ามีความเป็น



อาพันธ์(coherent wave )

ภาพประกอบที่ 11 แสดงการปลดปล่อยโฟตอนแบบกระตุ้น

จากภาพประกอบที่ 11 เป็นการปลดปล่อยโฟตอนแบบกระตุ้น ซึ่งเป็นขบวนการสำคัญในการเกิดเลเซอร์ ในการที่กระตุ้นอะตอมจากระดับชั้นพลังงาน  $E_1$  ให้ไปอยู่ที่ระดับชั้นพลัง  $E_2$  นั้นจำเป็นจะต้องใช้พลังงานป้อนเข้าไปและจะต้องกระตุ้นจำนวนอะตอมเท่าไร เพื่อให้ไปอยู่ระดับพลังงานชั้น  $E_2$  ถึงจะเกิดเป็นแสงเลเซอร์ออกมา ขบวนการที่จะใช้อธิบายหลักการนี้เรียกว่า "ขบวนการประชากรผกผัน" (population inversion)

## 2.2 ขบวนการประชากรผกผัน (population inversion )

เงื่อนไขที่จำเป็นสำหรับการเกิดเลเซอร์ก็คือขบวนการเกิดประชากรผกผัน (population inversion) โดยหลักการที่จะทำให้เกิดขบวนการประชากรผกผันก็คือจะต้องทำให้จำนวนประชากร (อะตอม หรือ โมเลกุล) ที่ระดับพลังงานสูงกว่ามีมากกว่าจำนวนประชากรที่ระดับต่ำกว่า ในสภาวะปกติไม่สามารถทำได้ เนื่องจากอะตอมและโมเลกุลจะพยายามอยู่ที่สถานะต่ำกว่าซึ่งเป็นไปตามหลักการของโบลซ์มานน์ เขาเสนอแนวคิดที่ว่าในสภาพสมดุลเชิงความร้อนตามธรรมชาตินั้น โดยทั่วไปอะตอมที่อยู่ระดับพลังงานสูงกว่าจะมีจำนวนน้อยกว่าอะตอมที่อยู่ระดับต่ำกว่าเสมอ ซึ่ง ความสัมพันธ์ระหว่างจำนวนอะตอมและระดับพลังงาน จะเป็นไปตามกฎการแจกแจงของโบลซ์มานน์ดังสมการที่ 2

$$\frac{N_1}{N_2} = \exp\left(\frac{E_2 - E_1}{kT}\right), \text{-----(2)}$$

โดยที่  $E_2 > E_1$

เมื่อ

$N_1$  คือจำนวนอะตอมที่ระดับชั้นพลังงานที่ 1

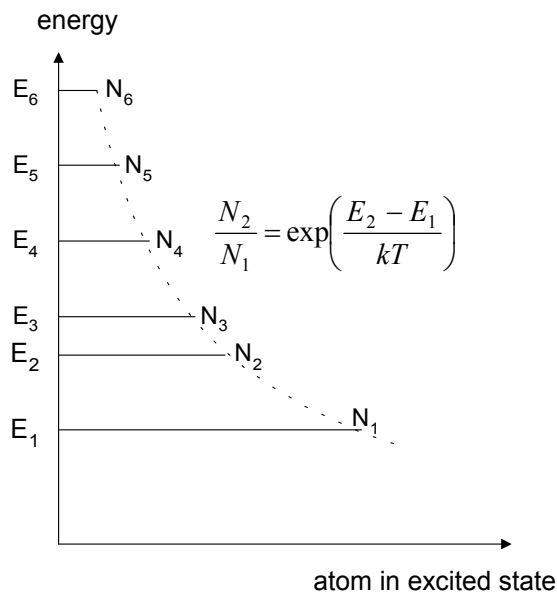
$N_2$  คือจำนวนอะตอมที่ระดับชั้นพลังงานที่ 2

$E_1$  คือค่าพลังงานที่ระดับชั้นพลังงานที่ 1

$E_2$  คือค่าพลังงานที่ระดับชั้นพลังงานที่ 2

$k$  คือค่าคงตัวของโบลซ์มานน์ เท่ากับ  $1.38 \times 10^{-23}$  จูล/เคลวิน

$T$  คืออุณหภูมิสัมบูรณ์ในหน่วยเคลวิน



ภาพประกอบที่ 12 แสดงลักษณะการแจกแจงประชากรของโบลซ์มานน์ (ที่มา : ดุสิต ,2542 )

จากภาพประกอบที่ 12 แสดงให้เห็นว่า  $E_2 > E_1$  ดังนั้นจากสมการนี้  $N_1$  จึงมีค่ามากกว่า  $N_2$  เสมอ ดังนั้นอะตอมทั่วไปจะไม่เกิดปรากฏการณ์ประชากรผกผัน

ในการทำให้เกิดประชากรผกผันได้นั้นเราจะต้องเลือกอะตอมที่มีเวลาอายุ  $\tau_2$  (life time ) ที่ระดับพลังงานสูงซึ่งมีค่ายาวนานกว่าเวลาอายุ  $\tau_1$  ที่ระดับพลังงานต่ำ นั่นคือ  $E_2 > E_1$  และต้องทำให้

เวลาอายุ  $\tau_2 > \tau_1$  ดังนั้นเราจะต้องทำการกระตุ้นอะตอมจำนวนมาก ๆ จะทำให้ได้ความสัมพันธ์  $N_2 > N_1$  ซึ่งก็คือเกิดเงื่อนไขประชากรผกผันขึ้นมา เราสามารถแสดงปรากฏการณ์นี้ได้ด้วยสมการ

$$\frac{N_1}{N_2} = \exp\left(\frac{-E_2 - E_1}{kT}\right) \text{----- (3)}$$

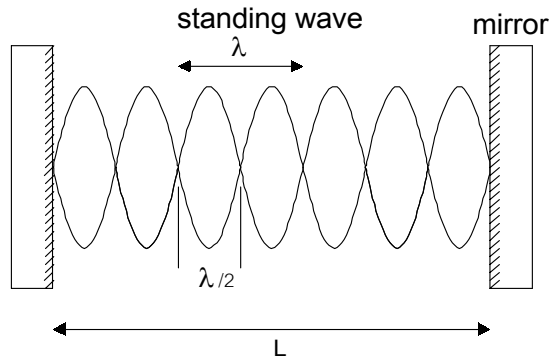
เนื่องจาก  $E_2 > E_1$  ดังนั้นจากสมการจะได้  $N_2 > N_1$  ก็ต่อเมื่อ  $T < 0$  แต่ในสภาพเป็นจริงอุณหภูมิมีค่าติดลบไม่ได้ เราจึงมีการเรียกชื่อสภาพของประชากรผกผันได้อีกชื่อหนึ่งว่า “ การแจกแจงอุณหภูมิตีเชิงลบ ” (negative temperature distribution) เงื่อนไขประชากรผกผันนี้เป็นสิ่งที่ไม่ได้ที่จะทำให้เกิดการเปล่งแสงแบบเร่งเร็ว หรือเกิดเลเซอร์

### 2.3 ตัวกักเก็บทางแสง(optical cavity)

การขยายทางแสงแบบวิธีเปล่งแสงแบบเร่งเร็วที่เกิดจากขบวนการประชากรผกผันนั้น ยังไม่สามารถกำเนิดให้แสงเลเซอร์ออกมาได้ ดังนั้นจะต้องมีระบบกระจกเข้ามาช่วยเพื่อที่จะทำให้แสงที่วิ่งในตัวกลางเกิดการวิ่งสะท้อนกลับไปกลับมาจนกลายเป็นเลเซอร์ดังรายละเอียดต่อไปนี้

ในการทำงานเริ่มแรก ภายในตัวกลางเลเซอร์อาจมีการเปล่งแสงด้วยตัวเองก่อน แสงแบบเกิดขึ้นเองจะแผ่กระจายไปทุกทิศทุกทางและมีหลายเฟส เมื่อมีการเปล่งแสงแบบเร่งเร็วก็จะเริ่มมีการขยายแสงภายในตัวกลาง แสงที่เดินทางในแนวแกนยาวของตัวกลางจะสะท้อนที่กระจกเงากลับเข้าสู่ตัวกลางและไปเร่งเร็วให้เกิดการเร่งเร็วซ้ำ ๆ อีก และทำให้แอมพลิจูดของแสงถูกขยายตัวมากขึ้น และเมื่อแสงวิ่งไปสะท้อนที่กระจกด้านตรงข้ามกลับเข้าสู่ตัวกลางอีก ก็จะทำให้เกิดการขยายแสงอีกเป็นระบบการป้อนกลับของแสงหลาย ๆ ครั้ง

โดยทั่วไประยะห่างของกระจกเงาทั้ง 2 แผ่นจะมีค่ามากกว่าความยาวคลื่นของแสงมาก ในการจะทำให้เกิดเลเซอร์นั้น จะต้องออกแบบให้ระยะห่างของกระจกเงามีระยะพอดีที่จะทำให้ช่วงเวลาการเดินทางไปกลับของแสงมีค่าเป็นจำนวนเต็มเท่าของความยาวคลื่นแสง ดังภาพประกอบที่ 13



ภาพประกอบที่ 13 แสดงการเกิดคลื่นนิ่ง (ที่มา : ดุสิต, 2542 )

เงื่อนไขที่ทำให้เกิดคลื่นนิ่ง (standing wave) อยู่ภายใต้ข้อบังคับเรโซเนเตอร์คือ

$$L = \frac{n\lambda}{2} \text{-----(4)}$$

เมื่อ  $L$  คือความยาวของช่องเลเซอร์

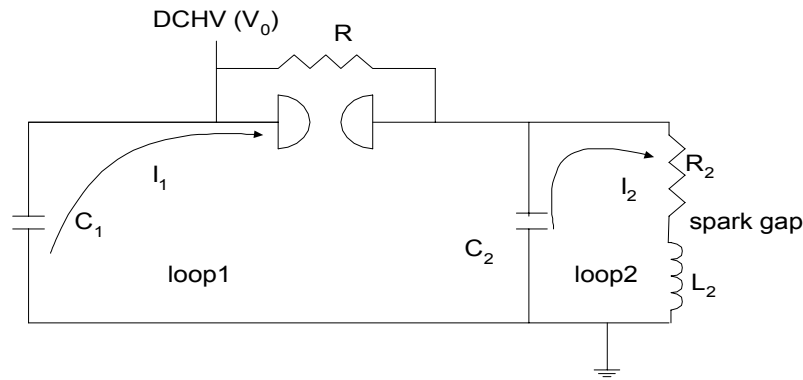
$n$  คือเลขจำนวนเต็ม

$\lambda$  คือค่าความยาวคลื่น

## 2.4 สมบัติทางไฟฟ้าของไนโตรเจนเลเซอร์

การดิสชาร์จทางไฟฟ้านับว่ามีส่วนสำคัญอย่างมาก ในการที่จะกระตุ้นให้เกิดไนโตรเจนเลเซอร์ ถ้าเราสามารถทราบเกี่ยวกับพารามิเตอร์ต่างๆทางไฟฟ้า เช่น ค่าความเหนียวนำ ค่าคาบของแรงดันไฟฟ้าขณะดิสชาร์จ จะช่วยให้หาสภาวะเหมาะสมที่เกิดเลเซอร์ได้ง่ายขึ้น อย่างไรก็ตามในทางปฏิบัติการที่จะทราบถึงค่าความเหนียวนำก็ต้องมีเครื่อง LCR มิเตอร์ หรือการที่จะทราบลักษณะพัลส์ของแรงดันไฟฟ้าขณะดิสชาร์จ ก็จะต้องมีออสซิลโลสโคปที่มีความถี่สูงถึง 500 เมกกะเฮิรตซ์ เพราะจะทำให้ได้คาบเวลาเป็น 2 นาโนวินาที นอกจากนี้ยังต้องมีหัววัดที่สามารถลดทอนแรงดันได้อีกด้วยเพราะระบบเลเซอร์ไนโตรเจนนั้นจะใช้ไฟแรงดันไฟฟ้าอยู่ในระดับ 8-15 กิโลโวลท์ หากปราศจากเครื่องมือเหล่านี้ก็ไม่สามารถหาค่าพารามิเตอร์เหล่านี้ในทางปฏิบัติได้เลย

(Fitzsimmon,1976) ได้เสนอสมการที่อธิบายวงจรบดัมไลน์ดังแสดงในภาพประกอบที่14 ซึ่งประกอบด้วยตัวต้านทาน ตัวเหนี่ยวนำ และตัวเก็บประจุ สำหรับระบบไนโตรเจนเลเซอร์ โดยอธิบายถึง กระแสดิซชาร์จ์ แรงดันไฟฟ้าคร่อมสปาร์คแกป และแรงดันคร่อมช่องเซอร์ชณะดิซชาร์จ์



ภาพประกอบที่ 14 แสดงวงจรบดัมไลน์ของเลเซอร์ไนโตรเจน  
(ที่มา : Tan C H. and Low K S, 1984)

พิจารณา loop2 ซึ่งเป็น loop ตอนเริ่มต้นการดิซชาร์จ์

$$\sum E = \sum IR$$

$$V_0 - \frac{1}{C_2} \int_0^t I_2 dt = I_2 R_2 + L_2 \frac{dI_2}{dt} \text{-----(5)}$$

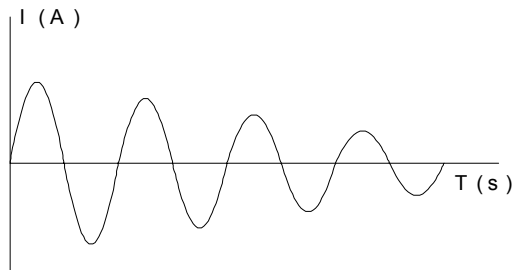
เมื่อ  $I_2$  คือกระแสที่ไหลจากตัวเก็บประจุ  $C_2$  ไปยังสปาร์คแกป

$L_2$  คือค่าความเหนี่ยวนำของสปาร์คแกป

$V_0$  คือแรงดันที่จ่ายจาก power supply (DCHV)

ผลเฉลยของสมการ (5) คือ

$$I_2 = Ae^{-\gamma t} \sin \omega_1 t \text{-----(6)}$$



ภาพประกอบที่ 15 แสดงลักษณะของกระแสดิซชาร์จ์  
(ที่มา : Tan C H. and Low K S, 1984)

เมื่อ  $\omega_1 = \sqrt{(\omega_0^2 - \gamma^2)}$  = ค่าความถี่การสั่น

$\omega_0 = \sqrt{\frac{1}{L_2 C_2}}$  = ความถี่ธรรมชาติ

$\gamma = \frac{R_2}{2L_2}$  = แฟคเตอร์การลดทอน (damping factor)

แรงดันคร่อมสไปร์คแกปเมื่อสไปร์คแกปเบรคดาวน์ ( $V_s$ )

$$V_s = V_0 e^{-\frac{t}{\tau}} \left( \frac{R_2}{2\omega_1 L_2} \sin \omega_1 t + \cos \omega_1 t \right) \text{-----} (7)$$

เมื่อ  $\tau = \frac{1}{\gamma}$  คือค่าคงที่ของเวลา

แรงดันคร่อมช่องเลเซอร์ ( $V_L$ ) ขณะเกิดการดิซชาร์จ์

$$V_L = V_0 - V_s \text{-----} (8)$$

$$= V_0 - V_0 e^{-\frac{t}{\tau}} \left( \frac{R_2}{2\omega_1 L_2} \sin \omega_1 t + \cos \omega_1 t \right)$$

$$= V_0 \left[ 1 - e^{-\frac{t}{\tau}} \left( \frac{R_2}{2\omega_1 L_2} \sin \omega_1 t + \cos \omega_1 t \right) \right] \text{-----} (9)$$