

## บทที่ 2

### ทฤษฎีที่เกี่ยวข้อง

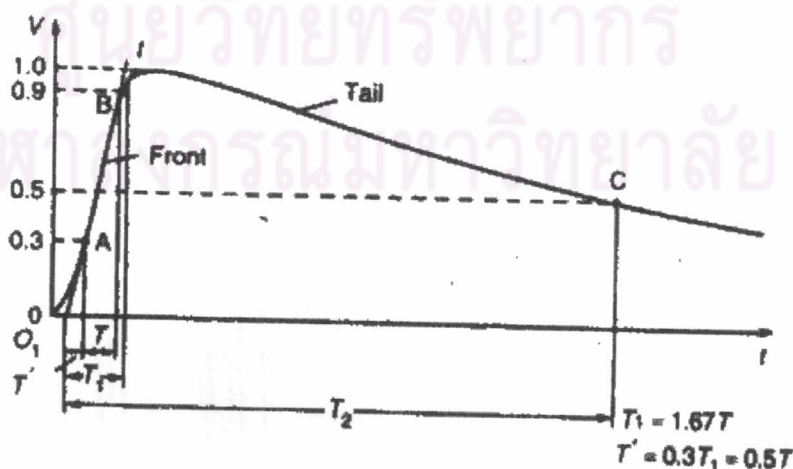
#### 2.1 แรงดันอิมพัลส์

แรงดันอิมพัลส์เป็นแรงดันที่มีรูปคลื่นเลียนแบบมาจากรูปคลื่นที่ก่อให้เกิดการรบกวนในระบบไฟฟ้ากำลัง แบ่งออกเป็น 2 ชนิด ชนิดแรกเป็นแรงดันเกินที่เกิดจากเหตุภายนอกซึ่งเกี่ยวข้องกับฟ้าผ่าเรียกว่า แรงดันอิมพัลส์รูปคลื่นฟ้าผ่า ส่วนชนิดที่สองเป็น แรงดันเกินที่เกิดจากสาเหตุภายในระบบส่งจ่ายเองเช่น การทำงานของเซอร์กิตเบรกเกอร์ เรียกแรงดันนี้ว่า แรงดันอิมพัลส์รูปคลื่นสวิตชิง

ความมุ่งหมายของการสร้างแรงดันอิมพัลส์ขึ้นในห้องทดลองก็เพื่อที่จะนำไปทดสอบอุปกรณ์ต่างๆก่อนที่จะนำไปใช้งาน เพื่อที่จะตรวจสอบว่าอุปกรณ์นั้นทนต่อแรงดันเกินได้หรือไม่ มาตรฐานได้มีการกำหนดรูปคลื่นอิมพัลส์ให้เป็นมาตรฐานขึ้นเพื่อให้สามารถเปรียบเทียบผลการทดสอบได้ ซึ่งลักษณะของรูปคลื่นอิมพัลส์สามารถกำหนดได้ด้วย

1. ขนาดของแรงดัน โดยปกติจะหมายถึงค่ายอดของรูปคลื่นแรงดัน ในกรณีที่มีคลื่นระลอกซ้อน ซึ่งเกิดจากออสซิลเลชันใกล้ๆยอดรูปคลื่นให้ถือเอาค่าเฉลี่ยจากค่ายอดรูปคลื่นระลอก
2. ขั้วของแรงดันอาจจะเป็นบวกหรือลบก็ได้เมื่อเทียบกับดิน
3.  $T_1$  หมายถึงเวลาที่หน้าคลื่น
4.  $T_2$  หมายถึงเวลาที่หางคลื่น

ดังแสดงในรูปที่ 2.1 ซึ่งเป็นแรงดันอิมพัลส์รูปคลื่นฟ้าผ่าเต็ม [3] (ต่อไปในวิทยานิพนธ์นี้กล่าวเพียงสั้นๆว่าแรงดันอิมพัลส์  $1.2/50 \mu\text{s}$ )

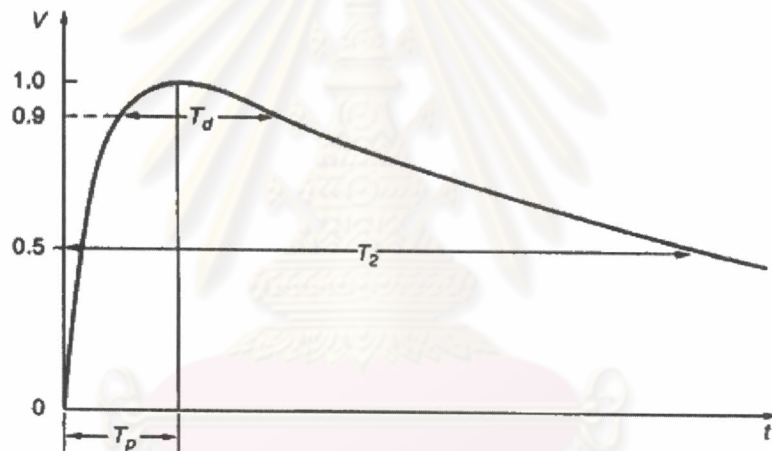


รูปที่ 2.1 แรงดันอิมพัลส์รูปคลื่นฟ้าผ่าเต็ม

ถ้าต้องการทราบว่าแรงดันอิมพัลส์  $1.2/50 \mu\text{s}$  ที่สร้างขึ้นเป็นไปตามมาตรฐานกำหนดหรือไม่ ให้หาค่า  $T_1$  และ  $T_2$  โดยวิธีการแสดงไว้ในรูปที่ 2.1 ว่าอยู่ในเกณฑ์ที่กำหนดต่อไปหรือไม่ เวลาช่วงหน้าคลื่น  $T_1 = 1.2 \mu\text{s} \pm 30\%$  คือ จะต้องอยู่ในช่วง  $0.84 - 1.56 \mu\text{s}$  เวลาช่วงหางคลื่น  $T_2 = 50 \mu\text{s} \pm 20\%$  คือ จะต้องอยู่ในช่วง  $40 - 60 \mu\text{s}$  ค่ายอดแรงดัน  $V_m$  ยอมให้ผิดพลาดได้  $\pm 3\%$  ของค่าที่ระบุ

รูปที่ 2.2 แสดงถึงแรงดันอิมพัลส์รูปคลื่นสวิตชิง ซึ่งแตกต่างไปจากแรงดันอิมพัลส์  $1.2/50 \mu\text{s}$  คือ ช่วงหน้าคลื่นจะยาวกว่า แรงดันอิมพัลส์รูปคลื่นสวิตชิงโดยทั่วไปจะมี  $T_p/T_2 = 250/2500 \mu\text{s}$  และกำหนดให้มีความคลาดเคลื่อนอยู่ในเกณฑ์ดังนี้

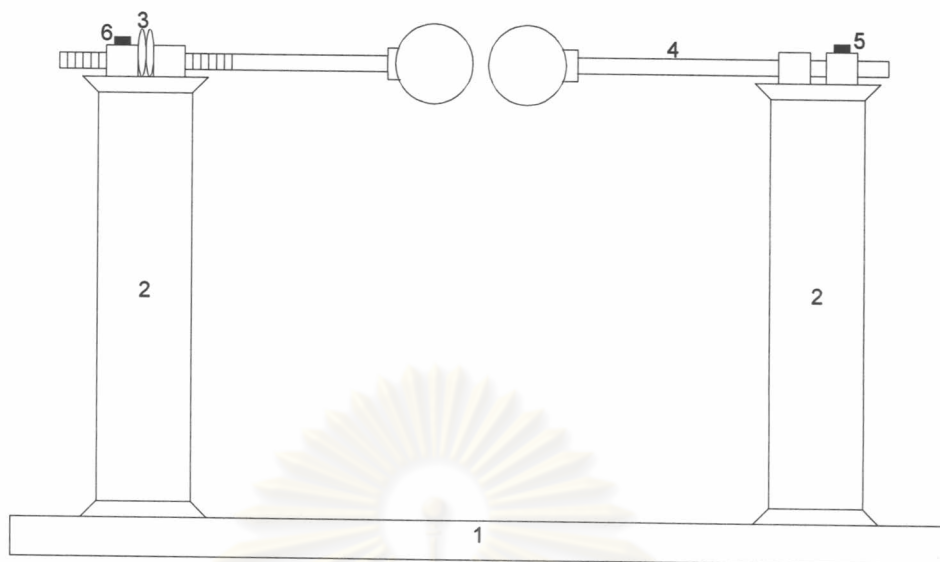
เวลาช่วงหน้าคลื่น	$T_p$	=	$250 \mu\text{s} \pm 20\%$
เวลาช่วงหางคลื่น	$T_2$	=	$2500 \mu\text{s} \pm 60\%$



รูปที่ 2.2 แรงดันอิมพัลส์รูปคลื่นสวิตชิง

## 2.2 การวัดแรงดันอิมพัลส์ด้วยแกปทรงกลม

โครงสร้างของแกปทรงกลมมาตรฐาน เมื่อทรงกลมมีขนาดไม่เกิน  $25 \text{ cm}$  ได้แสดงไว้ในรูปที่ 2.3 วิธีการวัดแรงดันอิมพัลส์ด้วยแกปทรงกลมต้องใช้อัตราประจุให้กับคาปาซิเตอร์แรงสูงของเครื่องกำเนิดแรงดันอิมพัลส์ให้ได้แรงดันอัตราประจุตามที่ต้องการก่อนแล้วจึงดีสชาร์จออกไปที่ช่องว่างทรงกลม ซึ่งอาจจะเกิดเบรกดาวน์หรือไม่เกิดก็ได้ ทั้งนี้ขึ้นอยู่กับความน่าจะเป็น (probability) และขนาดของแรงดัน ถ้าแรงดันอัตราประจุต่ำเกินไปก็จะไม่เกิดเบรกดาวน์ที่ช่องว่างทรงกลม แต่ถ้าแรงดันอัตราประจุเพิ่มสูงขึ้นมากพอก็จะทำให้มีโอกาสเกิดเบรกดาวน์มากขึ้น และถ้าแรงดันอัตราประจุสูงมากเกินไปก็จะเกิดเบรกดาวน์ทุกครั้งที่ดีสชาร์จออกไป



1. ฐานเหล็ก, 2. ฉนวน, 3. เกียร์ขั้วทรงกลม, 4. ก้านยึดทรงกลม, 5. ที่ต่อสายแรงสูง, 6. ที่ต่อสายดิน  
รูปที่ 2.3 การติดตั้งช่องว่างทรงกลมวัดแรงดัน

ด้วยเหตุนี้เองการวัดแรงดันอิมพัลส์จึงกำหนดเป็นค่าแรงดันเบรกดาวน คือ  $U_{b50\%}$  [4],[5] ซึ่งหมายถึงค่ายอดแรงดันอิมพัลส์ค่าความน่าจะเป็นปานกลาง โดยที่ค่าแรงดันนี้จะทำให้จำนวนครั้งที่เกิดเบรกดาวนที่ช่องว่างทรงกลม เป็นครึ่งหนึ่งของจำนวนครั้งที่ดีสชาร์จออกไป ดังนั้นการหาค่า  $U_{b50\%}$  จึงหาได้โดยการดีสชาร์จออกไปเป็นจำนวนหลายๆครั้ง จนกระทั่งจำนวนครั้งที่เกิดเบรกดาวนเป็นครึ่งหนึ่งของจำนวนครั้งที่ดีสชาร์จออกไปเช่น ดีสชาร์จ 10 ครั้ง แล้วเกิดเบรกดาวนที่ช่องว่างทรงกลม 5 ครั้ง ค่าแรงดันนั้นก็คือ  $U_{b50\%}$  แต่การที่จะอัดประจุให้ได้แรงดันอัดประจุพอดีที่จะทำให้ได้ค่าแรงดันเบรกดาวนห้าสิบเปอร์เซ็นต์นั้นทำได้ยากและเสียเวลาโดยทั่วไปจึงนิยมวัดค่าแรงดัน  $U_{b50\%}$  2 วิธีคือ

1) วิธีเส้นกราฟแรงดันหลายระดับ ( Multiple Level Voltage Method ) หาค่า  $U_{b50\%}$  ด้วยเส้นกราฟความสัมพันธ์ของความน่าจะเป็นที่จะเกิดเบรกดาวนกับค่ายอดแรงดันอิมพัลส์ที่ป้อนเริ่มโดยป้อนแรงดันอย่างน้อย 6 ครั้งในแต่ละระดับแรงดัน ความแตกต่างของระดับแรงดันที่ป้อน  $\Delta V$  ประมาณ 3% ของ  $U_{b50\%}$  ที่คาดหมาย โดยเลือกระดับแรงดันที่มีโอกาสเกิดเบรกดาวนทั้งค่าที่สูงกว่าและต่ำกว่า 50% ความน่าจะเป็นของการเบรกดาวนในแต่ละระดับแรงดันหาได้จากจำนวนครั้งที่เกิดเบรกดาวนต่อจำนวนครั้งที่ป้อนในแต่ละระดับแรงดัน

2) วิธีปรับขึ้นลง ( Up and Down Method ) หาค่า  $U_{b50\%}$  โดยเลือกระดับแรงดันค่าหนึ่ง ที่คาดว่าจะป้อน  $U_{b50\%}$  ป้อนเข้าวัดทดสอบ ทุกครั้งที่ป้อนแรงดันถ้าหากไม่เกิดเบรกดาวนให้เพิ่มแรงดันขึ้น  $\Delta U$  ถ้าหากเกิดเบรกดาวนให้ลดแรงดันลง  $\Delta U$  โดย  $\Delta U$  มีค่าประมาณ 3% ของค่า

$U_{b50\%}$  ที่ค่าความเริ่มต้น ดังนั้นค่าแรงดันที่ป้อนต่อไปขึ้นกับผลจากป้อนแรงดันที่ผ่านมา จำนวนครั้งที่ป้อนแรงดันทั้งหมดควรมีอย่างน้อย 20 ครั้ง หาค่า  $U_{b50\%}$  ได้จากสมการ

$$U_{b50\%} = \frac{\sum k_i v_i}{\sum k_i} \quad (2.1)$$

เมื่อ  $k_i$  = จำนวนครั้งที่ป้อนแรงดันค่ายอด  $v_i$

มาตรฐานสากล IEC No.52 จะกำหนดค่าแรงดันเบรกดาว์นของแถบทรงกลมมาตรฐานไว้ที่สภาวะมาตรฐาน ฉะนั้นค่าแรงดันเบรกดาว์นที่วัดได้ที่ภาวะอากาศของห้องทดลอง สามารถหาได้จากสมการ [2],[4] คือ

$$U = \delta \times k \times U_0 \quad (2.2)$$

เมื่อ  $U_0$  = แรงดันเบรกดาว์นที่สภาวะมาตรฐาน  
 $U$  = แรงดันเบรกดาว์นที่ภาวะอากาศของห้องทดลอง  
 $\delta$  = ตัวประกอบแก้ไขความหนาแน่นสัมพัทธ์ของอากาศ  
 $k$  = ตัวประกอบแก้ไขความชื้น

โดยที่  $\delta$  และ  $k$  สามารถคำนวณได้จากสมการที่ (2.3) และ (2.4) ตามลำดับ

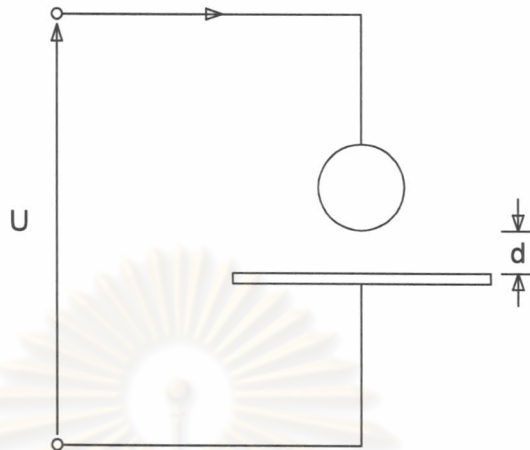
$$\delta = \left( \frac{p}{p_0} \right) \times \left( \frac{273 + T_0}{273 + T} \right) \quad (2.3)$$

โดยที่  $p$  = ความดันของอากาศที่สภาวะทดสอบ  
 $p_0$  = ความดันอากาศ 760 มม.ปรอท  
 $T$  = อุณหภูมิเป็นองศาเซลเซียสที่สภาวะทดสอบ  
 $T_0$  = 20 องศาเซลเซียส

$$k = 1 + \left( 0.002 \times \left( \frac{h}{\delta} - 8.5 \right) \right) \quad (2.4)$$

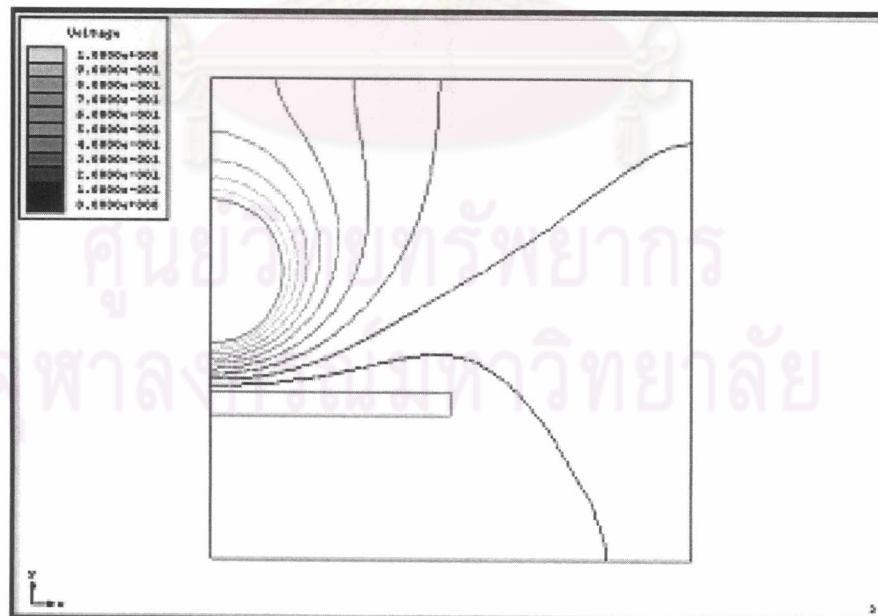
$h$  = ความชื้นสัมบูรณ์,  $g/m^3$

### 2.3 สนามไฟฟ้าไม่สม่ำเสมอเล็กน้อย (Slightly nonuniform field)



รูปที่ 2.4 อิเล็กโทรดแบบสนามไฟฟ้าไม่สม่ำเสมอเล็กน้อย

ความเครียดสนามไฟฟ้าระหว่างแกปอากาศของอิเล็กโทรดในรูปที่ 2.4 แต่ละจุดมีค่าแตกต่างกันขึ้นอยู่กับตำแหน่งของจุดนั้น ความแตกต่างนี้จะมากหรือน้อยขึ้นอยู่กับรูปทรงทางเรขาคณิตของอิเล็กโทรดเอง [4] ถ้าเขียนเส้นศักย์เท่าจะได้ดังรูปที่ 2.5



รูปที่ 2.5 เส้นศักย์เท่าของสนามไฟฟ้าไม่สม่ำเสมอเล็กน้อย

จะเห็นได้ว่าความเครียดสนามไฟฟ้าสูงสุดเกิดขึ้นที่ผิวของทรงกลม ซึ่งความเครียดสนามไฟฟ้าสูงสุดคำนวณได้จากสมการ

$$E_{\max} = \frac{U}{(d) \times (\eta^*)} \quad (2.5)$$

เมื่อ  $U$  คือ แรงดันที่ป้อนระหว่างอิเล็กโทรด  
 $d$  คือ ระยะแกป  
 $\eta^*$  คือ แฟกเตอร์สนามไฟฟ้า (field utilization factor) มีนิยามว่า

$$\eta^* = \frac{E_{\text{av}}}{E_{\max}} \quad 0 < \eta^* \leq 1 \quad (2.6)$$

โดยที่  $E_{\text{av}}$  คือ ค่าเฉลี่ยสนามไฟฟ้ามีค่าเท่ากับ  $U/d$

จึงอาจกล่าวได้ว่า  $\eta^*$  ก็คือ ดรรชนีแสดงให้ทราบว่าอิเล็กโทรดนั้น มีลักษณะสนามไฟฟ้าสม่ำเสมอมากน้อยเพียงใด และโดยอาศัยแฟกเตอร์สนามไฟฟ้านี้เอง จึงคำนวณหาความเครียดสนามไฟฟ้าเบรกดาวน์ของฉนวนในสนามไฟฟ้าไม่สม่ำเสมอเล็กน้อยในรูปที่ 2.4 ได้คือ

$$E_b = \frac{U_b}{(d) \times (\eta^*)}$$

และค่าแรงดันเบรกดาวน์  $U_b = E_b \cdot d \cdot \eta^*$

แสดงว่าอิเล็กโทรดที่มีแฟกเตอร์สนามไฟฟ้าลดลง ค่าแรงดันเบรกดาวน์ก็จะลดลง สมการนี้ใช้ได้เฉพาะกรณีอิเล็กโทรดมีสนามไฟฟ้าไม่สม่ำเสมอเล็กน้อย หรือใช้กับกรณีที่ไม่มีโคโรนา

## 2.4 ไอออนไนเซชันและการปล่อยอิเล็กตรอน

เมื่ออะตอมหรือโมเลกุลของก๊าซได้รับพลังงานเพียงพอ จะทำให้อิเล็กตรอนหลุดออกไปหนึ่งอิเล็กตรอน อะตอมหรือโมเลกุลนั้นจะมีประจุเป็นบวก กระบวนการที่แยกอิเล็กตรอนออกจากอนุภาคของก๊าซและมีไอออนบวกเพิ่มขึ้นนี้เรียกว่า ไอออนไนเซชัน [4] หรือการแตกตัวของอิเล็กตรอนจากโมเลกุล ส่วนกระบวนการที่ทำให้อิเล็กตรอนหลุดออกจากของแข็ง (solid) เรียกว่า การปล่อยอิเล็กตรอน (electron emission) ในที่นี้อิเล็กตรอนจะหลุดออกจากอิเล็กโทรด ซึ่งเป็นกระบวนการที่มีความสำคัญอย่างยิ่งที่จะทำให้ก๊าซมีสภาพนำไฟฟ้าขึ้นมาได้

อาจกล่าวได้ว่าก๊าซจะมีสภาพนำไฟฟ้าได้เมื่อมีประจุอิสระจำนวนมากๆ โดยกระบวนการที่วิเศษเพิ่มขึ้นของอิเล็กตรอนและไอออนในแกปนั้นแบ่งออกเป็น 2 กระบวนการคือ กระบวนการแตกตัวของอิเล็กตรอนออกจากโมเลกุลของก๊าซอันเกิดจากการชนของอนุภาคกับโมเลกุล (อิเล็กตรอน, ไอออน และโฟตอนชนกับโมเลกุล) และกระบวนการปล่อยอิเล็กตรอนออกจากผิวอิเล็กโทรดเมื่อได้รับความเครียดสนามไฟฟ้าสูง หรือได้รับพลังงานความร้อน รังสี หรือไอออนวิ่งมากระทบกับผิวของอิเล็กโทรด

### 2.4.1 ไอออนไนเซชันโดยการชน (collision ionization)

เมื่อมีอนุภาค  $m$  (อิเล็กตรอน, ไอออนหรืออะตอมเป็นกลาง) เคลื่อนที่ด้วยความเร็ว  $v$  และชนกันอะตอมมีมวล  $M$  จะมีการถ่ายทอดพลังงานจลน์ถ้าไม่มีผลให้เกิดการตื่นเต้นกระตุ้น (excitation) หรือไอออนไนเซชัน เรียกการชนนั้นว่า ชนแบบยืดหยุ่น (elastic collision) แต่ถ้าชนแล้วอะตอมหรือโมเลกุลของก๊าซที่ถูกชนได้รับพลังงานจากอนุภาคที่มาชนเกิดตื่นเต้นกระตุ้นหรือไอออนไนเซชัน เรียกการชนนี้ว่า ชนแบบไม่ยืดหยุ่น (inelastic) นั้นหมายความว่าพลังงานจลน์ได้เปลี่ยนเป็นพลังงานศักย์ (potential energy) [3],[4],[6]

#### 2.4.1.1 สัมประสิทธิ์การไอออนไนเซชันในก๊าซ

ในขณะที่อนุภาคเคลื่อนที่ไประหว่างอิเล็กโตรด อาจเกิดการไอออนไนเซชันได้หลายครั้ง ก่อนถึงอิเล็กโตรด ทาวเซนด์ (Townsend) ได้ชี้ให้เห็นว่าจำนวนการชนเกิดไอออนไนเซชันต่อหนึ่งหน่วยระยะที่อนุภาคประจุเคลื่อนที่ไปนั้นกำหนดด้วยแฟกเตอร์ที่เรียกว่า สัมประสิทธิ์การเกิดไอออนไนเซชันของทาวเซนด์ โดยอนุภาควิ่งชนโมเลกุลในแก๊สแบ่งเป็นสัมประสิทธิ์  $\alpha$  และ  $\beta$  โดยที่  $\alpha$  เป็นสัมประสิทธิ์การชนแตกตัวด้วยอิเล็กตรอนวิ่งชนโมเลกุล ส่วน  $\beta$  เป็นสัมประสิทธิ์การชนของไอออน ซึ่งพอจะนิยามสัมประสิทธิ์ทั้งสองได้ดังนี้

$\alpha$  คือ ค่าเฉลี่ยของการชนไอออนไนเซชันของอิเล็กตรอน 1 ตัวที่เคลื่อนที่ไปในแก๊สเป็นระยะ 1 เซนติเมตร มีหน่วยเป็น  $\text{cm}^{-1}$  (สัมประสิทธิ์การชนไอออนไนเซชันที่หนึ่งของทาวเซนด์)

$\beta$  คือ จำนวนการชนของไอออนบวกกับโมเลกุลเป็นกลาง ทำให้เกิดอิเล็กตรอนอิสระกับไอออนบวกต่อหนึ่งหน่วยระยะทางในแก๊สตามแนวสนามไฟฟ้า

แต่เนื่องจากไอออนมีมวลมาก ฉะนั้นการได้รับพลังงานจากสนามไฟฟ้าจึงน้อย และการถ่ายทอดพลังงานเมื่อชนก็น้อยด้วย จะทำให้  $\alpha \ll \beta$  ฉะนั้นการชนแตกตัวในแก๊สจึงมักเกิดเนื่องจากกระบวนการ  $\alpha$  ค่าสัมประสิทธิ์การไอออนไนเซชัน  $\alpha$  ขึ้นอยู่กับความเครียดสนามไฟฟ้า ( $E$ ) และความหนาแน่นของก๊าซ ( $p$ ) ซึ่งมีความสัมพันธ์

$$\left(\frac{\alpha}{p}\right) = f\left(\frac{E}{p}\right) \quad (2.7)$$

ความสัมพันธ์ของสมการ (2.7) สำหรับก๊าซชนิดต่างๆมีลักษณะคล้ายกันซึ่งอาจเขียนได้ด้วยสมการ

$$\left(\frac{\alpha}{p}\right) = A \exp\left(-\frac{B}{(E/p)}\right) \quad (2.8)$$

โดยที่  $B = A * U_i$  และ  $A = A(T)$

$A$  และ  $B$  เป็นค่าคงตัวขึ้นอยู่กับชนิดของก๊าซ และฟังก์ชันดังกล่าวใช้ได้ในช่วงจำกัดของ  $E/p$  ดังตาราง 2.1

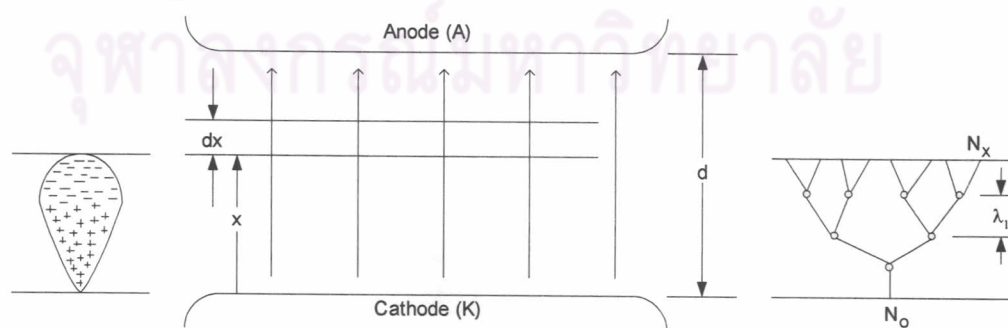
ตารางที่ 2.1 ค่าคงตัวของ A และ B ของก๊าซต่างๆ

ก๊าซ	A (cm - Torr) <sup>-1</sup>	B (cm - Torr) <sup>-1</sup>	ย่านที่ใช้ได้ (E/p) V * (cm - Torr) <sup>-1</sup>
Air	15	365	100 - 800
N <sub>2</sub>	12	342	100 - 600
H <sub>2</sub>	5.1	138.8	20 - 600
He	3	34	20 - 150
Ne	4	100	100 - 400
A	14	180	100 - 600
Kr	17	240	100 - 1000
Xe	26	350	200 - 800
CO <sub>2</sub>	20	466	500 - 1000
H <sub>2</sub> O	12.9	289	150 - 1000

ค่าของ  $(\alpha/p) = f(E/p)$  เป็นแฟกเตอร์สำคัญที่กำหนดการเพิ่มทวีคูณของอนุภาคประจุ และนำไปสู่การเบรกดาวนในก๊าซ

#### 2.4.1.2 การเกิดอะวาลานซ์อิเล็กตรอน (electron avalanche)

พิจารณาจากสนามไฟฟ้าสม่ำเสมอระหว่างอิเล็กโทรดแผ่นระนาบวางขนานกันดังรูปที่ 2.6 เมื่ออิเล็กตรอนเคลื่อนที่ในสนามไฟฟ้า E จะถูกเร่งวิ่งไปหาอะโนดพลังงานที่ได้รับจากสนามไฟฟ้าเปลี่ยนเป็นพลังงานจลน์ ถ้าสูงมากพอจะทำให้เกิดไอออนไนเซชัน เมื่ออิเล็กตรอนวิ่งชนโมเลกุลของก๊าซนั้นคือทำให้อิเล็กตรอนหลุดออกมาจากโมเลกุลเป็นกลางที่เหลือก็เป็นไอออนบวกอิเล็กตรอนตัวใหม่ก็จะวิ่งไปชนโมเลกุลเกิดอิเล็กตรอนตัวใหม่เพิ่มขึ้นต่อไปจนกระทั่งเป็นอะวาลานซ์ของอิเล็กตรอนขึ้น



รูปที่ 2.6 อะวาลานซ์ของอิเล็กตรอน



ในช่องแคบ  $dx$  ห่างจากคะโถดเป็นระยะ  $x$  มีจำนวนอิเล็กตรอนอิสระเป็น

$$dN_x = \alpha * N_x dx \quad (2.9)$$

ที่  $x = 0$  จำนวนอิเล็กตรอนเริ่มต้น  $N_0$

ที่ระยะ  $x$  จำนวนอิเล็กตรอนเป็น  $N_x$

แต่เนื่องจาก  $E$  มีค่าเท่ากันตลอดแคบ ฉะนั้น  $\alpha$  จึงมีค่าคงที่

ที่ระยะ  $x$  จะมีจำนวนอิเล็กตรอนในอะวาลานซ์เป็น  $N_x$  คือ

$$N_x = N_0 e^{\alpha x} \quad (2.10)$$

จำนวนอิเล็กตรอนและไอออนบวกจะเพิ่มขึ้นเป็นเอกซ์โปเนนเชียล อิเล็กตรอนที่วิ่งไปถึงอะโนดจะมีจำนวน

$$N_d = N_0 e^{\alpha d} \quad (2.11)$$

เมื่อคูณด้วยประจุของอิเล็กตรอนจะได้กระแส

$$I = I_0 e^{\alpha d} \quad (2.12)$$

$I_0$  คือ กระแสเริ่มต้นเป็นผลมาจากอิเล็กตรอนเริ่มต้นออกมาจากที่หลุดจากคะโถดเรียกว่ากระแสโฟโต (photo current)

เมื่อวัดกระแส  $I$  และ  $I_0$  จากสมการ (2.12) ที่ระยะระหว่างอิเล็กโตรดเท่ากับ  $d$  มีค่าต่างๆ กัน จะสามารถหาค่าสัมประสิทธิ์การชนไอออนไนเซชัน  $\alpha$  ได้ เมื่อเขียนกราฟหาความสัมพันธ์ระหว่างอัตราส่วน  $I/I_0$  บนสเกลล็อกกับค่าระยะแคบ  $d$  สเกลเชิงเส้นตรงจะได้ความสัมพันธ์เป็นเส้นตรง จากสมการ (2.12) คือ  $I = I_0 e^{\alpha d}$  ที่ระยะแคบ  $d = d_1$  จะได้

$$\alpha_1 = \left( \frac{1}{d_1} \right) \ln \left( \frac{I_1}{I_0} \right) \quad (2.13)$$

และที่  $d = d_2$  จะได้

$$\alpha_2 = \left( \frac{1}{d_2} \right) \ln \left( \frac{I_2}{I_0} \right) \quad (2.14)$$

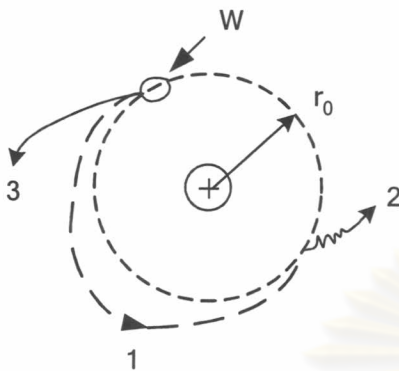
เมื่อรักษาให้อัตราส่วน  $E/p$  มีค่าคงตัว

$$\alpha_1 = \alpha_2 \quad (2.15)$$

#### 2.4.1.3 โฟโตไอออนไนเซชัน (photo ionization)

ในรูปที่ 2.7 แสดงถึงอะตอมไฮโดรเจน มีอิเล็กตรอนหลุดออกมาจากนิวเคลียสซึ่งมีประจุบวกเมื่อป้อนพลังงานให้อะตอมมากขึ้น จะทำให้อิเล็กตรอนแยกตัวห่างออกไปมากขึ้น ทำให้อะตอมมีรัศมี  $r_0$  โตขึ้น อย่างไรก็ตามอิเล็กตรอนจะเคลื่อนที่อยู่ในวงโคจรที่แน่นอนวงหนึ่ง ในลักษณะเช่นนี้เรียกว่าอะตอมอยู่ในสภาพตื่นกระตุ้น พลังงานจะคงสภาพอยู่ในช่วงเวลาสั้นเพียง  $10^{-8}$  ถึง  $10^{-7}$  วินาทีเท่านั้นแล้วอะตอมก็กลับสู่สภาพต้นปกติ และขณะเดียวกันก็ปล่อยพลังงานที่

ได้รับมาในตอนแรก ออกไปในรูปของโฟตอน (photon) ถ้าวิ่งไปกระทบเข้ากับอะตอมหรือโมเลกุลเป็นกลาง อาจทำให้ตีกระเด็นหรือไอออไนเซชันได้



รูปที่ 2.7 อะตอมไฮโดรเจน

1: วงโคจรโตขึ้นเมื่ออยู่ในสภาพตีกระเด็น

2: พลังงานโฟตอน

3: ไอออไนเซชัน อิเล็กตรอนหลุดออกไป

W คือ พลังงานที่ให้กับอะตอม

$R_0$  คือ รัศมีของวงโคจรของอิเล็กตรอน  $= 10^{-8}$  cm

การเกิดไอออไนเซชันเนื่องจากโมเลกุลรับพลังงานรังสีโฟตอน เรียกว่าโฟตอนไอออไนเซชัน พลังงานที่ทำให้โมเลกุลของก๊าซเกิดไอออไนเซชันได้ คือ

$$h\nu \geq W_e \quad \text{หรือ} \quad W_i$$

เมื่อ  $h$  คือ ค่าคงตัวของ Plank  $= 6.6257 \times 10^{-34}$  Joule-sec

$\nu$  คือ ความถี่ของรังสี

$W_e$  คือ พลังงานตีกระเด็น, eV

$W_i$  คือ พลังงานไอออไนเซชันของโมเลกุลของก๊าซ, eV

#### 2.4.2 การปล่อยอิเล็กตรอนออกจากผิวโลหะ

การเกิดไอออไนเซชันโดยการที่อิเล็กตรอนวงชั้นโมเลกุลหรืออะตอมของก๊าซ ทำให้อิเล็กตรอนหลุดออกมา จัดเป็นกระบวนการเริ่มต้นหรือกระบวนการ  $\alpha$  นับเป็นกระบวนการที่สำคัญในการสร้างจำนวนอิเล็กตรอนอิสระเพิ่มทวีคูณแต่ตามลำพังกระบวนการเริ่มต้นนั้นไม่พอที่จะทำให้เกิดเบรกดาวนได้ หากต้องมีกระบวนการอื่นเสริมจำนวนอิเล็กตรอนรวมอยู่ด้วย การปล่อยอิเล็กตรอนออกจากผิวของโลหะ (electron emission from metallic surface) [3],[4] ถือได้ว่าเป็นกระบวนการที่สำคัญที่ช่วยเพิ่มทวีคูณจำนวนอิเล็กตรอนอิสระนำไปสู่การเบรกดาวนได้ ในการทำให้อิเล็กตรอนหลุดจากอิเล็กโตรดจึงต้องใช้พลังงานจำนวนหนึ่งซึ่งมีค่าเท่ากับพลังงานเนื่องจากแรงไฟฟ้าสถิตยนั้น ศักดาไฟฟ้าที่ทำให้เกิดพลังงานนี้เรียกว่า work function( $\phi$ ) ซึ่งเป็นคุณสมบัติเฉพาะตัวของสารที่มาทำอิเล็กโตรด กระบวนการที่จะทำให้เกิดพลังงานเพื่อให้อิเล็กตรอนหลุดจากอิเล็กโตรดมีด้วยกันหลายวิธีโดยเฉพาะการปล่อยอิเล็กตรอนออกจากคะโถดโดยสนามไฟฟ้า และการปล่อยอิเล็กตรอนออกจากคะโถดโดยพลังงานแสง จะถูกนำมาทดลองใช้ในวิทยานิพนธ์ฉบับนี้

### 2.4.2.1 การปล่อยอิเล็กตรอนออกจากผิวโลหะโดยการชนของไอออนบวก

อิเล็กตรอนจะหลุดออกมาจากโลหะได้ จะต้องได้รับพลังงานอย่างน้อยเท่ากับ

$W_a = eU_a$  (เวอรืกฟังก์ชัน) ของโลหะที่ใช้ทำแคโทดนั้น พลังงานดังกล่าวได้จาก

1) ไอออนบวกที่เกิดจากกระบวนการเบี่ยงต้น คืออิเล็กตรอนวงชั้นโมเลกุลหรืออะตอมทำให้อิเล็กตรอนหลุดออกมา หรือไอออนบวกวิ่งเข้าหาแคโทด โดยเหตุที่ไอออนบวกมีมวลมาก (ประมาณ 1836 เท่าของมวลอิเล็กตรอน) จึงเคลื่อนที่ได้ช้า พลังงานจลน์ที่ไอออนบวกได้จากสนามไฟฟ้าจึงมีน้อย ไม่เพียงพอที่จะทำให้เกิดไอออนในเซชัน โดยการชนของไอออนบวกกับโมเลกุลของก๊าซได้ แต่ไอออนบวกมีพลังงานศักย์พอ ที่จะทำให้อิเล็กตรอนหลุดกระจายออกมาจากผิวแคโทดได้ เมื่อไอออนวิ่งกระทบ เงื่อนไขที่จะทำให้อิเล็กตรอนหลุดออกมาได้ดังกล่าว พลังงานที่ไอออนบวกมีอย่างน้อยจะต้องมากกว่า  $W_a$  คือ

$$\frac{1}{2}mv^2 \geq W_a = eU_a$$

เมื่อ  $W_a =$  เวอรืกฟังก์ชันของโลหะแคโทด

2) โมเลกุลที่อยู่ในสภาพพื้นระดับในอะวาลานซ์จะปล่อยพลังงานโฟตอนออกมา ในขณะที่อะตอมคืนเข้าสู่สถานะภาพพื้นฐาน (ground state) โดยอิเล็กตรอนกลับเข้าสู่วงโคจรเดิม พลังงานโฟตอนตกลงบนแคโทดทำให้อิเล็กตรอนหลุดออกมาจากแคโทด และอาจทำให้เกิดอะวาลานซ์ได้ กลวิธีการปล่อยนี้เรียกว่า การปล่อยอิเล็กตรอนด้วยพลังงานโฟตอน (photo emission)

3) โมเลกุลที่อยู่ในสภาพเมตาเสถียร (metastable) อาจแพร่กระจายกลับไปหาแคโทดแล้วทำให้อิเล็กตรอนหลุดออกมาได้เมื่อโมเลกุลนั้นวิ่งไปกระทบแคโทด

อิเล็กตรอนที่เกิดใหม่ตามกลวิธีทั้งสามนี้ จัดเป็นผลสืบเนื่อง จึงเรียกระบวนการเหล่านี้ว่าเป็นกระบวนการขั้นสอง (secondary process)

กระบวนการทั้งสามกลวิธีกำหนดด้วยสัมประสิทธิ์  $\gamma$  ซึ่งนิยามได้ว่า เป็นจำนวนอิเล็กตรอนเฉลี่ยที่ได้จากกระบวนการขั้นสอง ที่เกิดขึ้นที่แคโทดต่อจำนวนอิเล็กตรอนหนึ่งตัวที่เกิดขึ้นในแกป จากกระบวนการชนเบี่ยงต้น (primary collision process) นั่นคือการชนไอออนในแกปหนึ่งครั้ง

$$\gamma = \gamma_i + \gamma_{ph} + \gamma_m$$

$\gamma$  คือ สัมประสิทธิ์ไอออนในเซชันที่สองของทาวน์เซนด์ (Townsend ionization coefficient)

โดยที่  $\gamma_i$  เป็นผลจากการชนของไอออนบวก

$\gamma_{ph}$  เป็นผลจากโฟตอน

$\gamma_m$  เป็นผลจากเมตาเสถียร

### 2.4.2.2 การปล่อยอิเล็กตรอนออกโดยสนามไฟฟ้า (field emission)

อิเล็กตรอนอาจถูกดึงจากผิวของโลหะโดยสนามไฟฟ้าสถิตย์สูงๆได้ สนามไฟฟ้าที่จะทำให้เกิดกระแส 2-3 ไมโครแอมแปร์อยู่ระหว่าง  $10^7$ - $10^8$  โวลต์/ซ.ม. สำหรับโลหะที่มี work function 4.5 eV. สนามไฟฟ้าที่ทำให้เกิดการปล่อยอิเล็กตรอนออกจากผิวหน้าโลหะอาจมีค่าต่ำถึง 10 กิโลโวลต์/ซ.ม.

Fowler และ Nordheim ได้คิดสมการหาความหนาแน่นกระแส (J) เนื่องจากสนามไฟฟ้าสูงโดยใช้ทฤษฎีของควันตัม (quantum) ดังนี้

$$J = \left( \frac{c}{2\pi h} \right) \times \left( \frac{\mu}{(\mu + \phi)\phi^{1/2}} \right) E^2 \epsilon^{-\frac{(4k\phi)^{3/2}}{3E}} \quad (2.16)$$

โดย  $\mu = (3n^{3/2}/\pi)^{3/2} \times (h^2/8m)$  และ  $k = 8\pi^2 m/h^2$

e และ m เป็นประจุและมวลของอิเล็กตรอนตามลำดับ

n เป็นจำนวนของอิเล็กตรอนอิสระ/ซ.ม.<sup>3</sup>

$\phi$  เป็น work function ของโลหะสมการ (2.16) สามารถเขียนใหม่เป็น

$$J = AE^2 \epsilon \left( -\frac{D}{E} \right) \quad (2.17)$$

จากสมการ (2.17) ความหนาแน่นกระแสมีค่ามากขึ้นเมื่อสนามไฟฟ้า E มีค่ามากขึ้น

### 2.4.2.3 การปล่อยอิเล็กตรอนออกโดยพลังแสง

อิเล็กตรอนอาจหลุดหรือกระจายออกมาจากผิวโลหะได้เมื่อได้รับพลังแสงมากพอ [7] ในปี 1887 ไฮริคเฮิร์ต (Heinrich Hertz) ได้ทดลองเกี่ยวกับคลื่นแม่เหล็กไฟฟ้าพบว่าค่าแรงดันสปาร์คระหว่างอิเล็กโตรดจะมีค่าต่ำลง เมื่อมีแสงจากการสปาร์คที่อินวิงมากกระทบบนผิวของอิเล็กโตรด และได้แสดงให้เห็นว่ารังสีอุลตราไวโอเลตให้ผลในลักษณะนี้ อิเล็กตรอนที่หลุดออกจากผิวโลหะเมื่อได้รับโฟตอนอาจมีพลังงานเหลือเฟือ และเปลี่ยนเป็นพลังงานจลน์วิ่งเข้าหาอะโนดได้ถึงแม้ว่าจะไม่มีสนามไฟฟ้าก็ตาม ความเร็วนี้มีค่า

$$E = hu$$

$$\left( \frac{1}{2} \right) mv^2 = hu - W_a \quad (2.18)$$

เมื่อ  $W_a$  คือ เวก์คฟังก์ชันหรืองานที่ใช้แยกอิเล็กตรอนหนึ่งตัวโดยใช้โฟตอนที่มีพลังงาน hu ความยาวคลื่นของแสงที่ใช้ในการปล่อยอิเล็กตรอนออกจากผิวโลหะจะต้องเป็นไปตามเงื่อนไขคือ

$$c = \lambda u$$

$$W_a \leq hu$$

$$\lambda * W_a \leq h * c$$

$$\text{หรือ} \quad \lambda \cdot U_a \leq 1.245 \times 10^{-5} \quad \text{Vm} \quad (2.19)$$

v คือความถี่ของรังสี

$$h \text{ ความคงตัวของแพลงค์} = 4.15 \times 10^{-15} \quad \text{eV-s}$$

$$c \text{ ความเร็วแสง} = 3 \times 10^8 \quad \text{m/s}$$

$\lambda$  ความยาวคลื่น, m

ตัวอย่างค่าเวอริคฟังก์ชันของธาตุต่างๆแสดงไว้ในตารางที่ 2.2

ตารางที่ 2.2 ค่าเวอริคฟังก์ชันของธาตุต่างๆเป็น eV เมื่อใช้พลังงานแสงเทียบกับเมื่อใช้ความร้อน

ธาตุ	เวอริคฟังก์ชัน (eV)	
	ใช้พลังงานแสง	พลังความร้อน
Ag	4.74	3.08 - 3.56
Al	2.98 - 4.43	-
Au	3.9 - 4.92	4.0 - 4.58
Ba	1.9 - 2.49	2.11
C	4.81	4.39
Ca	2.42 - 3.21	2.24
Cs	1.38 - 1.9	1.81
Cu	4.07 - 4.8	3.85 - 4.38
Fe	3.91 - 4.7	4.04 - 4.77
Ni	4.06 - 5.2	4.61 - 5.24
Ta	4.05 - 4.16	4.07 - 4.19
W	4.35 - 4.6	4.52

ศูนย์วิทยบริการ  
จุฬาลงกรณ์มหาวิทยาลัย

## 2.5 กลไกการเบรกดาวน (breakdown mechanisms)

การเกิดเบรกดาวนในก๊าซ หมายถึง การเปลี่ยนสภาพการฉนวนไปสู่สภาพการนำไฟฟ้า คือ เป็นช่วงต่อ (transition) ระหว่างสถานะภาพที่กระแสไหลประทังตัวเองไม่ได้ (nonself-sustained) ไปสู่สถานะภาพที่กระแสไหลประทังตัวเองได้ (self-sustained) ช่วงต่อดังกล่าว จะเกิดขึ้นได้เมื่อแก๊รมีจำนวนอิเล็กตรอน หรือไอออนในอวาลานซ์มากพอจนทำให้แก๊รมีสภาพนำไฟฟ้าสูง และโดยทฤษฎีแล้วกระแสไหลเป็นค่าอนันต์ คือ กระแสจะถูกจำกัดด้วยค่าอิมพีแดนซ์ของวงจรภายนอกเท่านั้น

กระแสที่เพิ่มขึ้นหมายถึงจำนวนอนุภาคประจุ คือ อิเล็กตรอนและไอออนมีจำนวนมากขึ้นจนถึงค่าวิกฤตที่ทำให้เกิดเบรกดาวน ซึ่งในปัจจุบันมีทฤษฎีที่ใช้อธิบายกระบวนการเพิ่มจำนวนอนุภาคประจุถึงค่าวิกฤต หรือกลไกเบรกดาวนมีอยู่สองทฤษฎี [3],[4],[8] คือ

- ทฤษฎีกลไกเบรกดาวนของทาว์นเซนต์
- ทฤษฎีกลไกเบรกดาวนแบบสตรีมเมอร์

### 2.5.1 กลไกเบรกดาวนแบบสตรีมเมอร์ (streamer breakdown mechanism)

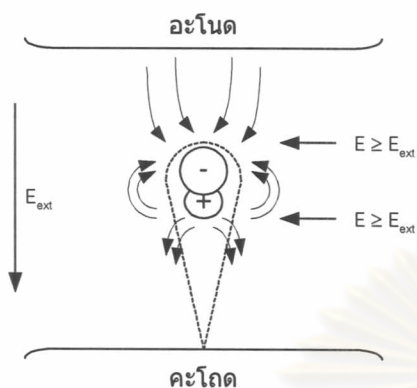
เนื่องจากกลไกเบรกดาวนตามทฤษฎีของทาว์นเซนต์ ไม่สามารถอธิบายปรากฏการณ์เบรกดาวนได้ทุกกรณี โดยเฉพาะอย่างยิ่งเกี่ยวกับเวลาที่ใช้ในการก่อตัวของอวาลานซ์ (formative time) และไม่สามารถอธิบายผลของประจุค้าง (space charge) ที่อยู่เบื้องหลังของอิเล็กตรอนอวาลานซ์ก่อนๆ ได้

ทำให้นักวิทยาศาสตร์ และวิศวกรคิดค้นหาทฤษฎีใหม่ขึ้นมาอธิบายปรากฏการณ์เหล่านี้ ทฤษฎีที่มีเหตุผล และเป็นที่ยอมรับในปัจจุบัน คือ ทฤษฎีสตรีมเมอร์ Meek และ Loeb ได้เสนอทฤษฎีสตรีมเมอร์บวก (positive streamer) ในปี 1940 และในเวลาเดียวกัน Rather ก็เสนอทฤษฎีสตรีมเมอร์ลบ (negative streamer)

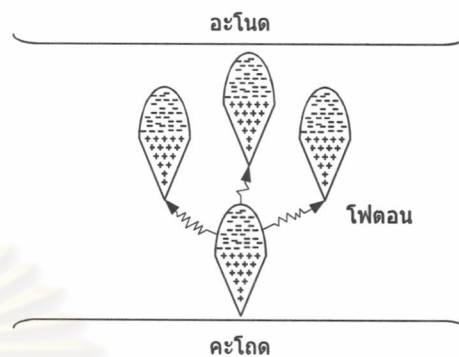
กลไกสตรีมเมอร์อธิบายการเกิดสปาร์กดิสชาร์จจากอวาลานซ์เดี่ยว ซึ่งมีประจุค้างเกิดขึ้นจากอวาลานซ์เอง เปลี่ยนจากอวาลานซ์ไปเป็นพลาสมาสตรีมเมอร์ ทำให้สภาพนำไฟฟ้าสูงขึ้นอย่างรวดเร็ว และเกิดเบรกดาวนขึ้นในแนวนี้

หลักการของการเกิดเบรกดาวนตามทฤษฎีกลไกสตรีมเมอร์ เป็นผลสืบเนื่องจากกระบวนการวิ่งชนไอออนในเซชัน (กระบวนการ  $\alpha$ ) ของทาว์นเซนต์ เกิดอวาลานซ์ขึ้น ในอวาลานซ์เริ่มต้นนี้เองจะมีการไอออนในเซชันจำนวนมากจากพลังงานโฟตอน ที่เรียกว่าโฟตอนไอออนในเซชันของก๊าซโมเลกุลที่ส่วนหน้าของอวาลานซ์ กลุ่มประจุค้างของไอออนที่ส่วนหัวของอวาลานซ์ทำให้สนามไฟฟ้าเพิ่มขึ้น และทำให้เกิดไอออนในเซชันขึ้นอย่างมาก ไอออนบวกเคลื่อนที่ได้ช้าเกือบจะเรียกได้ว่าอยู่กับที่ เมื่อเทียบกับการเคลื่อนที่ของอิเล็กตรอน ปล่อยให้ไอออนบวกอยู่เบื้องหลังรวมกันเป็นหมอกประจุค้าง ความเครียดสนามไฟฟ้าที่ส่วนหัว และหลังอวาลานซ์เพิ่มสูงขึ้น

$(E_{ext} + E_r)$  แต่ในบริเวณระหว่างอิเล็กตรอนกับหมอกประจุค้างไอออนบวกความเครียดสนามไฟฟ้าจะลดลง  $(E_{ext} + E_r)$  ดังรูปที่ 2.8



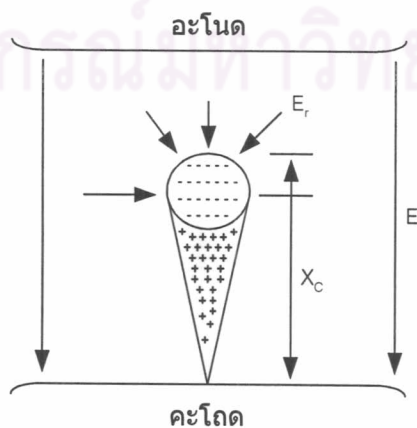
รูปที่ 2.8 ผลของความเครียดสนามไฟฟ้าที่เกิดจากอะวาลานซ์ต่อความเครียดสนามไฟฟ้าที่ป้อน



รูปที่ 2.9 กลไกเบรกดาวนแบบสตรีมเมอร์

การเพิ่มสูงขึ้นของความเครียดสนามไฟฟ้าตามจุดต่างๆ ทำให้เกิดโฟโตไอออนในเซชันขยายตัวเพิ่มขึ้น เกิดอะวาลานซ์ใหม่เพิ่มขึ้นอย่างรวดเร็วดังรูปที่ 2.9 หมอกประจุค้างเพิ่มขึ้นทำให้สภาพนำไฟฟ้าสูงขึ้นเป็นแนวมีลักษณะเป็นสตรีมเมอร์ระหว่างอะโนดกับคะโถด และเกิดเบรกดาวนตามแนวนี้จึงเรียกกลไกเบรกดาวนลักษณะนี้ว่า สตรีมเมอร์เบรกดาวน การขยายเพิ่มสภาพนำไฟฟ้าระหว่างอิเล็กโตรดโดยอาศัยโฟโตไอออนในเซชันสร้างอะวาลานซ์เป็นไปด้วยความเร็วแสง การเกิดเบรกดาวนในลักษณะสตรีมเมอร์มีความเร็วที่สอดคล้องกับผลที่ได้จากการทดลอง

เงื่อนไขการเปลี่ยนสถานะจากอะวาลานซ์ไปสู่สตรีมเมอร์นั้นขึ้นอยู่กับความเครียดสนามไฟฟ้าที่หัวอะวาลานซ์มีค่าใกล้เคียงกับสนามไฟฟ้าที่ป้อน จากเงื่อนไขดังกล่าวจึงสามารถหาจำนวนอิเล็กตรอนในอะวาลานซ์วิกฤต คือ จะได้ความยาววิกฤตของอะวาลานซ์เป็น  $x = x_c$  ดังรูปที่ 2.10



รูปที่ 2.10 ระยะวิกฤตของอะวาลานซ์อิเล็กตรอน

หาได้จากความสัมพันธ์

$$\alpha x_c = 17.7 + \ln x_c + \ln \frac{E_r}{E}$$

โดยเงื่อนไขของ Rather จะได้

$$\alpha x_c = 17.7 + \ln x_c \quad 2.20$$

Rather ได้ชี้ให้เห็นว่าตามทฤษฎีของทาวน์เซนต์ สปาร์กอาจเกิดขึ้นที่  $x_c = d$  แต่ตามทฤษฎีสตริมเมอร์จะได้  $x_c < d$  ในสนามไฟฟ้าสม่ำเสมอการเปลี่ยนจากอะวาลานซ์ไปสู่สตริมเมอร์เมื่ออะวาลานซ์ข้ามแกปพอดีนั้นคืออะวาลานซ์ที่มีความยาวเท่ากับแกป  $d$  แทนค่า  $x_c = d$  ในสมการ

$$\frac{\alpha}{p} \cdot pd = 17.7 + \ln d \quad 2.21$$

แทน  $\frac{\alpha}{p}$  ด้วย  $f\left(\frac{U_b}{pd}\right)$  จะได้

$$f\left(\frac{U_b}{pd}\right) \cdot pd = 17.7 + \ln d \quad 2.22$$

นั่นจากสมการ

$$\frac{\alpha}{p} = A \exp \frac{B}{E/p}$$

แทนค่า  $E$  ด้วย  $U/d$  จะได้

$$\frac{\alpha}{p} = A \exp \frac{Bpd}{U}$$

แทนค่า  $\alpha/p$  ในสมการ 2.21 จะได้แรงดันเบรกดาวน  $U = U_b$  คือ

$$U_b = \frac{Bpd}{\ln \frac{Apx_c}{17.7 + \ln x_c}} \quad 2.23$$

จากค่า  $\alpha$  ที่ทราบ และ  $p = 760$  Torr จะพบว่าค่า  $x_c$  อยู่ในช่วง 1...2 เซนติเมตร นั่นในสมการ 2.20 อาจเขียนได้

$$\alpha x_c = 18$$

ฉะนั้น

$$e^{\alpha x_c} = e^{\int_0^{x_c} \alpha dx} = 10^8 \quad 2.24$$

นั่นคือ ขนาดของอะวาลานซ์วิกฤตจะเกิดขึ้น เมื่อจำนวนอิเล็กตรอนในอะวาลานซ์มีค่าประมาณ  $10^8$  ซึ่งเป็นเงื่อนไขอันหนึ่งที่ Rather กำหนดการเกิดสตริมเมอร์จากอะวาลานซ์ดังที่ได้กล่าวแล้วข้างต้น

### 2.5.2 ผลของชั่วแรงแรงดันต่อแรงดันเริ่มต้น

แรงดันเริ่มต้น (inception voltage) หมายถึงแรงดันที่ทำให้เริ่มเกิดการเปลี่ยนแปลงภายในแกปถ้าอิเล็กโตรดเป็นแบบสนามไฟฟ้าไม่สม่ำเสมอเล็กน้อยแรงดันเริ่มต้นก็คือ แรงดันเบรกดาวนโดยตรงกล่าวคือ เมื่อในแกปได้เงื่อนไขเบรกดาวนก็จะเกิดเบรกดาวนทันที ในกรณีของแกปในสนามไฟฟ้าไม่สม่ำเสมอสูง ในย่านเบรกดาวนแบบโคโรนาความดันก๊าซต่ำกว่าความดันวิกฤต ( $p_c$ ) แรงดันเริ่มต้นก็คือ แรงดันโคโรนาเริ่มเกิด ในสนามไฟฟ้าไม่สม่ำเสมอและแบบไม่สมมาตร แรงดันเริ่มต้นชั่วลบบนอิเล็กโตรดที่มีความเครียดสนามไฟฟ้าสูงสุด ( $E_{max}$ ) จะมีค่าต่ำกว่าชั่วบวก ทั้งนี้อาจอธิบายได้ว่า การจะเกิดเบรกดาวนได้นั้น จะต้องมียุติอิเล็กตรอนเริ่มต้นเป็นตัวสร้างอะวาลานซ์ ตามกระบวนการต่างๆที่กล่าวแล้วข้างต้น ตัวอย่างเช่น แกปของอิเล็กโตรดแท่งกับแผ่นระนาบ ถ้าแท่งเป็นขั้วลบ อิเล็กตรอนเริ่มต้นจะเริ่มที่ผิวของปลายแท่ง ซึ่งเป็นบริเวณที่มี



ความเครียดสนามไฟฟ้าสูง จึงมีโอกาสเกิดไอออนในเซชันจากการชนได้มาก จึงสามารถสร้างอะวาแลนซ์วิกฤตของอิเล็กตรอนได้ง่าย ค่าแรงดันเบรกดาวนจึงต่ำ แต่ถ้าแท่งเป็นขั้วบวก อิเล็กตรอนเริ่มต้นจะต้องเริ่มในแก๊สที่ระยะห่างจากผิวอิเล็กโตรดแท่งไปตามแนวที่มีความเครียดสนามไฟฟ้าสูง อย่างน้อยที่สุดเท่ากับระยะวิกฤต  $x_c$  เพื่อให้อิเล็กตรอนมีโอกาสสร้างอิเล็กตรอนอิสระเพิ่มทวีคูณถึงจำนวนวิกฤต ( $N_c=10^8$ ) ได้ ซึ่งความยาวของอะวาแลนซ์วิกฤตอย่างน้อยจะต้องเท่ากับ  $x_c$  ตามเงื่อนไขการเกิดเบรกดาวนในสนามไฟฟ้าไม่สม่ำเสมอของทฤษฎีสตรีมเมอร์ แต่ที่ระยะ  $x_c$  จากปลายแท่งเป็นบริเวณที่สนามไฟฟ้ามีความเครียดต่ำ โอกาสที่จะเกิดไอออนในเซชันจึงเป็นไปได้ยาก หรือเป็นไปได้ ถ้าจะให้เกิดไอออนในเซชันที่ระยะ  $x_c$  ได้ บริเวณนั้นจะต้องมีความเครียดสนามไฟฟ้าสูงขึ้น นั่นก็คือจะเกิดเบรกดาวนได้ต้องป้อนแรงดันสูงขึ้น ด้วยเหตุนี้เองแรงดันเริ่มต้นในสนามไฟฟ้าไม่สม่ำเสมอของขั้วลบจึงต่ำกว่าขั้วบวก โดย

$$U_i^- < U_i^+$$

ถ้าเป็นเบรกดาวนโดยตรงซึ่งเกิดขึ้นในกรณีที่สนามไฟฟ้าไม่สม่ำเสมอเล็กน้อยหรือไม่สม่ำเสมอสูงที่ก๊าซมีความดัน  $p > p_c$  จะได้  $U_b = U_i$  ในย่านนี้ค่าแรงดันเบรกดาวนโดยตรงขั้วลบต่ำกว่าขั้วบวก คือ

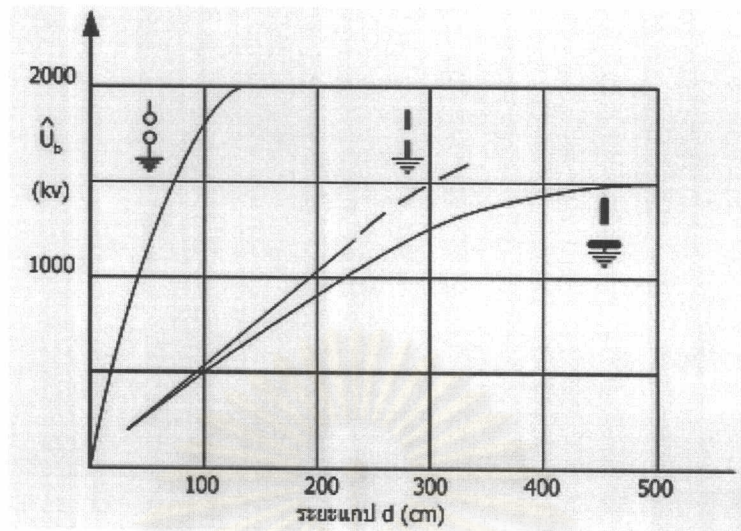
$$U_b^- < U_b^+$$

แต่ถ้าเบรกดาวนเกิดขึ้นในสนามไฟฟ้าไม่สม่ำเสมอสูง และ  $p < p_c$  จะมีโคโรนาเกิดขึ้นก่อนเกิดเบรกดาวน ผลของโคโรนาทำให้เกิดประกาย ค่าแรงดันเบรกดาวนขั้วลบจะสูงกว่าขั้วบวก ซึ่งเป็นผลของประกาย

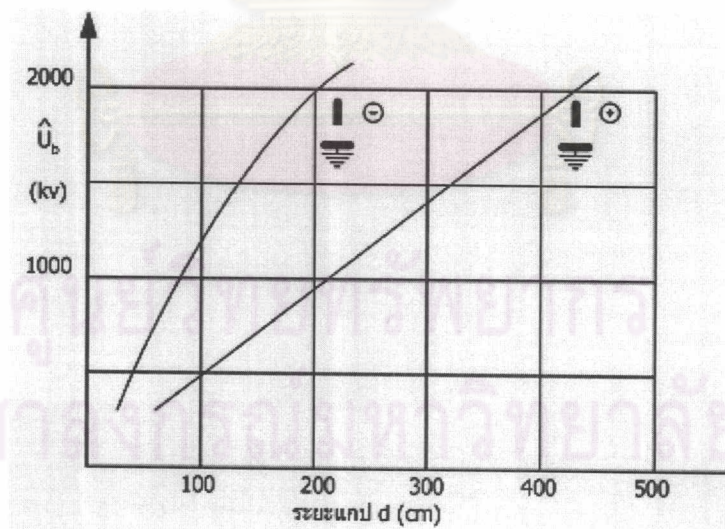
### 2.5.3 ผลของรูปลักษณะอิเล็กโตรด (electrode configuration)

รูปลักษณะอิเล็กโตรดจะมีผลต่อแรงดันเบรกดาวนมากหรือน้อย ขึ้นอยู่กับลักษณะสนามไฟฟ้าว่าเป็นแบบสม่ำเสมอ ไม่สม่ำเสมอเล็กน้อย หรือไม่สม่ำเสมอมาก ซึ่งกำหนดด้วยแฟคเตอร์สนามไฟฟ้า ในกรณีสนามไฟฟ้าไม่สม่ำเสมอเล็กน้อย ความเครียดสนามไฟฟ้าสูงสุดกับค่าเฉลี่ยจะแตกต่างกันไม่มาก ค่าแรงดันเริ่มต้น ก็คือ ค่าแรงดันเบรกดาวนนั่นเอง คือ เมื่ออะวาแลนซ์วิกฤตได้ตามเงื่อนไขก็จะเกิดเบรกดาวนทันที โดยไม่มีโคโรนาเกิดขึ้นก่อนเบรกดาวน เป็น เบรกดาวนโดยตรง เช่น เบรกดาวนที่เกิดขึ้นในแก๊สของทรงกลม ที่มีระยะห่างไม่มากนักเมื่อเทียบกับเส้นผ่าศูนย์กลาง ( $d < D/2$ ) ขั้วแรงดันมีผลต่อค่าแรงดันเบรกดาวนเพียงเล็กน้อย

ในสนามไฟฟ้าไม่สม่ำเสมอสูง ค่าแรงดันเริ่มต้นจะต่ำกว่าแรงดันเบรกดาวนอย่างเห็นได้ชัด ในสนามไฟฟ้าไม่สม่ำเสมอแบบสมมาตร เช่น แท่งกลม-แท่งกลม มีปลายเหมือนกัน ขั้วแรงดันไม่มีผลต่อแรงดันเบรกดาวน ในกรณีที่อิเล็กโตรดเป็นแบบไม่สมมาตรมาก เช่น แท่งกลมกับแผ่นระนาบค่าแรงดันเบรกดาวนจะต่ำกว่าดังรูป 2.11 และมีผลของขั้วแรงดันดังรูปที่ 2.12



รูปที่ 2.11 แรงดันเบรกดาว์นเฉลี่ยค่ายอดกระแสสลับ 50/60 Hz ในอากาศที่สภาวะมาตรฐาน IEC ในเทอมระยะแยก  $d$  ของอิเล็กโตรดรูปแบบต่างๆ



รูปที่ 2.12 แรงดันเบรกดาว์น  $U_b$  กระแสตรงของอากาศในเทอมของระยะแยก