



บทที่ 2

### ทฤษฎีการเกิดเบรคดาวน์ในก๊าซ

การเกิดเบรคดาวน์ในก๊าซ หมายถึง การเปลี่ยนสภาพการฉนวนไปสู่สภาพนำไฟฟ้า ซึ่งจะเกิดขึ้นได้ต่อเมื่อมีจำนวนอิเล็กตรอนหรือไอออนในแก๊สระหว่างอิเล็กโทรดมากพอ จนทำให้แก๊สมีสภาพนำไฟฟ้าสูงพอ ปัจจุบันมีทฤษฎีเป็นที่ยอมรับในการอธิบายการเกิดเบรคดาวน์ในก๊าซ มีอยู่ 2 ทฤษฎีด้วยกันคือ ทฤษฎีของทาวน์เซนด์ (Townsend's theory) และ ทฤษฎีสตรีมเมอร์ (Streamer theory) ทั้งสองทฤษฎีนี้อธิบายโดยอาศัยทฤษฎีจลน์ (Kinetic theory) เป็นพื้นฐาน [13, 14, 15]

#### 2.1 ทฤษฎีของทาวน์เซนด์

ทฤษฎีนี้อธิบายการเกิดเบรคดาวน์ว่าเกิดจากการเพิ่มทวีคูณของอิเล็กตรอนซึ่งเกิดจากการชนไอออนเซชัน (Collision ionization) ซึ่งประกอบด้วยกระบวนการขั้นต้น (Primary or  $\alpha$ -process) หมายถึง การเพิ่มทวีคูณของอิเล็กตรอนที่เกิดจากอิเล็กตรอนที่หลุดออกจากแคโทดเคลื่อนที่ไปในสนามไฟฟ้าและได้รับพลังงานจากสนามไฟฟ้าในขณะที่วิ่งเข้าหาแอโนด พลังงานที่อิเล็กตรอนได้รับจะเปลี่ยนเป็นพลังงานจลน์ ถ้าพลังงานที่อิเล็กตรอนได้รับจากสนามไฟฟ้านี้มากกว่าพลังงานไอออนเซชันของโมเลกุลของแก๊สก็จะเกิดไอออนเซชัน ส่วนกระบวนการขั้นสอง ( $\gamma$ -process) อันเป็นกระบวนการที่เกิดอิเล็กตรอนอิสระเพิ่มขึ้นโดยการชนของไอออนบวกที่เกิดจากกระบวนการขั้นต้นซึ่งมีทิศทางในการเคลื่อนที่วิ่งเข้าหาแคโทด และเนื่องจากไอออนบวกมีน้ำหนักมากกว่าอิเล็กตรอน 1,840 เท่า เมื่อไอออนบวกนี้วิ่งเข้าหาแคโทดจะทำให้ไอเล็กตรอนหลุดออกจากแคโทด ทำให้มีอิเล็กตรอนอิสระในแก๊สเพิ่มทวีคูณเพิ่มขึ้น เมื่อมีอิเล็กตรอนอิสระที่เกิดจากกระบวนการขั้นสองก็ทำให้เกิดกระบวนการขั้นต้นต่อไปอีก นั่นก็หมายความว่าจำนวนอิเล็กตรอนอิสระในแก๊สจะเพิ่มทวีคูณเพิ่มขึ้น ส่วนกระบวนการขั้นสองอีกกระบวนการหนึ่งคือ กระบวนการที่ไอออนบวกที่เกิดขึ้นจากกระบวนการขั้นต้นวิ่งไปชนโมเลกุลของแก๊ส ถ้าไอออนบวกนี้มีพลังงานสูงพอก็จะทำให้เกิดไอออนเซชันในแก๊ส เรียกว่า

กระบวนการ ( $\beta$  - process) อย่างไรก็ตามกระบวนการ นี้ไม่อาจนำมาอธิบายการเกิด เบรคดาวนในก๊าซได้ ด้วยเหตุผลพอสรุปได้คือ

1. ไอออนบวกไม่อาจทำให้เกิดไอออน เซชันในก๊าซได้อย่างมีประสิทธิภาพที่ความ เกรียดสนามไฟฟ้า เบรคดาวน เพราะจะเกิดได้ต้องใช้พลังงานตามทฤษฎีถึง สองเท่า แต่โอกาสเช่นนั้นมันน้อยมาก
2. ถ้ากลไกการไอออนเซชันตามกระบวนการ  $\beta$  เป็นส่วนที่ทำให้เกิด เบรคดาวน โลหะผิวของแคโทดจะไม่มีผลต่อค่าแรงดัน เริ่มเกิด เบรคดาวน แต่ผลการทดลอง แสดงให้เห็นว่า เวิร์กฟังก์ชันของโลหะที่ทำแคโทดมีผลอย่างมากต่อค่าแรงดัน- เบรคดาวน
3. กลไกการเบรคดาวนตามกระบวนการ  $\beta$  ต้องใช้เวลาการเคลื่อนที่ของไอออน ข้ามแก๊สมากกว่าเวลาการเกิด เบรคดาวนที่วัดได้

กระบวนการที่สอง ที่เป็นกระบวนการทำให้เกิด เบรคดาวนจึง เป็นแบบไอออนบวกวิ่งชนแคโทด หรือที่เรียกว่ากระบวนการ  $\gamma$

การเพิ่มทวีคูณของจำนวนอิเล็กตรอนโดยอาศัยกระบวนการขึ้นต้นและกระบวนการขึ้น สองสามารถวิเคราะห์ได้ดังต่อไปนี้

ตามกระบวนการขึ้นต้น จำนวนอิเล็กตรอนในระยะเวลา  $x$  ในแก๊ปที่ระยะ  $x$  จากแคโทด คือ [15]

$$N_x = N_0 e^{\alpha x} \quad (2.1)$$

เมื่อ  $N_0$  = จำนวนอิเล็กตรอนที่ปล่อยจากแคโทดต่อวินาที

$$N_x = \text{จำนวนอิเล็กตรอนที่ระยะ } x \text{ จากแคโทด}$$

ดังนั้น จำนวนอิเล็กตรอนที่วิ่งเข้าหาแอโนด ( $x = d$ ) ต่อวินาที จะเป็น

$$N_d = N_0 e^{\alpha d} \quad (2.2)$$

อิเล็กตรอนแต่ละตัวที่ออกจากแคโทดจะสร้างอิเล็กตรอนขึ้นใหม่  $e^{\alpha d} - 1$  จะเห็นได้ว่าจำนวนอิเล็กตรอนเพิ่มขึ้นเป็นแบบเอกซ์โพเนนเชียล แต่ตามลำพังกระบวนการขั้นต้นนี้จะไม่สามารถทำให้เกิดเบรคดาวนได้ เพราะถ้าเอาต้นกำเนิดที่สร้างอิเล็กตรอนเริ่มต้น  $N_0$  ออกแล้ว กระบวนการไอออไนเซชันจะหยุดลง ดังนั้นจึงต้องอาศัยกระบวนการที่สองจึงทำให้เกิดเบรคดาวน

กระบวนการขั้นสองหรือกระบวนการ  $\gamma$  สามารถอธิบายได้ดังนี้

$$\begin{aligned} \text{ถ้าให้ } N_0 &= \text{จำนวนอิเล็กตรอนที่ปล่อยจากแคโทดต่อวินาที} \\ N_0' &= \text{จำนวนอิเล็กตรอนที่ปล่อยจากกระบวนการขั้นที่สอง} \\ &\quad \text{ต่อวินาทีที่แคโทด คือ } x = 0 \\ N_0'' &= \text{จำนวนอิเล็กตรอนรวมทั้งหมดที่ออกจากแคโทดต่อวินาที} \\ \text{ฉะนั้น } N_0'' &= N_0 + N_0' \end{aligned} \quad (2.3)$$

แต่อิเล็กตรอนแต่ละตัวที่ออกจากแคโทดจะชนไอออไนเซชันเท่ากับ  $e^{\alpha d} - 1$  ครั้ง จำนวนครั้งของการชนไอออไนเซชันในแก๊ปทั้งหมดจะเป็น

$$N_0' = N_0''(e^{\alpha d} - 1) \quad (2.4)$$

จะมีอิเล็กตรอนเกิดขึ้นจากกระบวนการขั้นสองออกจากแคโทด เป็น

$$N_0' = \gamma N_0''(e^{\alpha d} - 1) \quad (2.5)$$

เมื่อ  $\gamma$  เป็นสัมประสิทธิ์ไอออไนเซชันที่สองของทาวน์เซนด์

$$\begin{aligned} \text{ดังนั้น } N_0'' &= N_0 + \gamma N_0''(e^{\alpha d} - 1) \\ N_0'' &= \frac{N_0}{1 - \gamma(e^{\alpha d} - 1)} \end{aligned} \quad (2.6)$$

จำนวนอิเล็กตรอนที่วิ่งไปถึงแอโนดจึงเป็น

$$N_d = N_0 e^{\alpha d} \quad (2.7)$$

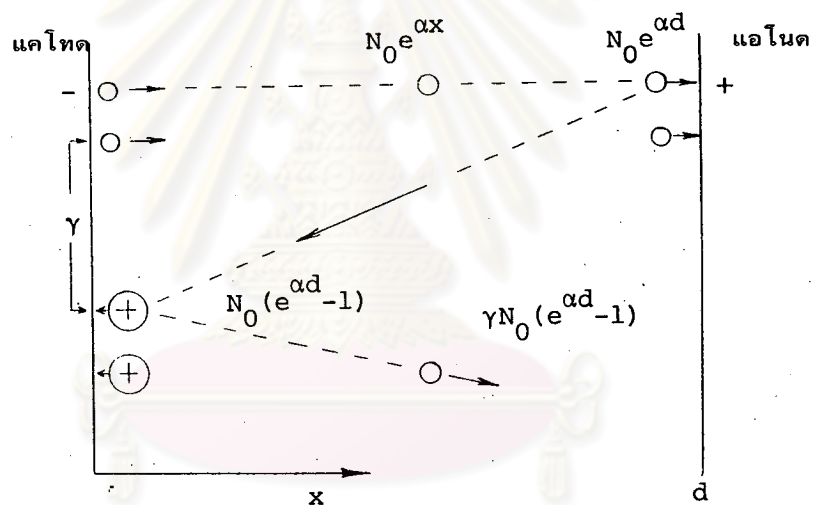
$$N_d = \frac{N_0 e^{\alpha d}}{1 - \gamma(e^{\alpha d} - 1)}$$

จะได้สมการของกระแสเป็น

$$\frac{N_d}{N_0} = \frac{I}{I_0} = \frac{e^{\alpha d}}{1 - \gamma(e^{\alpha d} - 1)}$$

$$\therefore I = \frac{I_0 e^{\alpha d}}{1 - \gamma(e^{\alpha d} - 1)} \quad (2.8)$$

รายละเอียดดังปรากฏในรูปที่ 2.1



รูปที่ 2.1 แสดงการสร้างอิเล็กตรอนอิสระโดยกระบวนการ  $\gamma$

ฉะนั้นเงื่อนไขการเกิดเบรคดาวน์ของทาว์นเซนด์เมื่อพิจารณาจากสมการที่ (2.8)

นั่นก็คือ

$$\gamma(e^{\alpha d} - 1) = 1$$

$$\text{หรือ } \gamma e^{\alpha d} = 1 \quad (2.9)$$

## 2.2 ทฤษฎีสตรีมเมอร์ (Streamer theory)

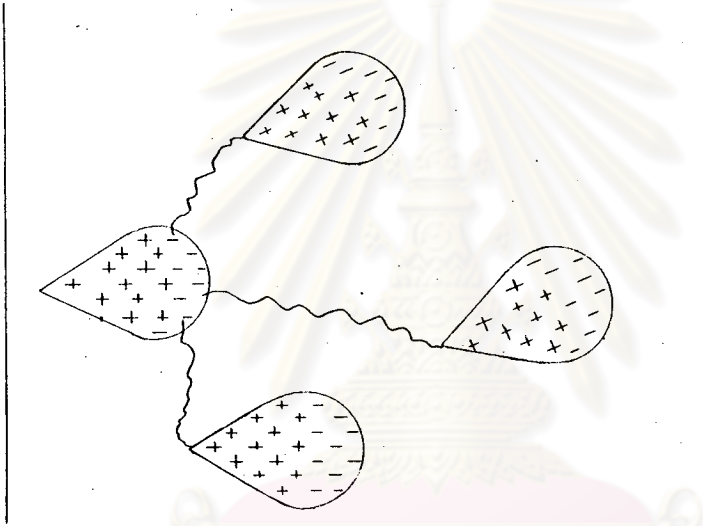
เนื่องจากกลไกเบรคดาวน์ตามทฤษฎีของทาวน์เซนต์ไม่สามารถอธิบายการเกิดเบรคดาวน์ได้ทุกกรณี เช่น การเกิดเบรคดาวน์ในช่องแคบกว้าง ๆ ในบรรยากาศของแรงดันอิมพัลส์รูปคลื่นฟ้าผ่าที่เกิดเบรคดาวน์ในช่วงหน้าคลื่น เวลาคลื่นตัด (Chopped time  $T_C$ ) น้อยกว่า 0.1 ไมโครวินาที เป็นเวลาที่น้อยเกินไปที่ไอออนบวกจะสามารถเคลื่อนที่ไปถึงแคโทดเพื่อสร้างอิเล็กตรอนอิสระได้ เมื่อคำนวณเวลาตามกระบวนของทาวน์เซนต์ที่ใช้สร้างอะวาลานซ์ของอิเล็กตรอนโดยการชน แตกตัวแล้วปล่อยอิเล็กตรอนออกจากแคโทดจะพบว่ามากกว่าเวลาคลื่นตัดที่วัดได้จากการทดลอง หรือแม้แต่คิดเวลาที่อิเล็กตรอนเคลื่อนที่โดยตรงจากแคโทดข้ามช่องแคบไปยังแอโนดโดยไม่ชนกับโมเลกุลเลย ก็ใช้เวลานานกว่าเวลาคลื่นตัดที่ทดลองได้ อีกประการหนึ่งทฤษฎีของทาวน์เซนต์ไม่สามารถอธิบายผลของประจุค้าง (Space charge) ที่อยู่เบื้องหลังของอิเล็กตรอนอะวาลานซ์ก่อน ๆ กลุ่มไอออนเหล่านี้ทำให้สนามไฟฟ้าเดิมบิดเบือนไปในทางที่มีความเครียดสูงขึ้น และอาจทำให้อิเล็กตรอนมีพลังงานมากพอที่จะเกิดไอออนเซชันขึ้นได้ เช่น ในสนามไฟฟ้าที่มีความไม่สม่ำเสมอสูง

Meek และ Loeb ได้เสนอทฤษฎีสตรีมเมอร์บวกในปี 1940 [15] และในเวลาเดียวกัน Rather ก็เสนอทฤษฎีสตรีมเมอร์ลบ [16] เพื่ออธิบายปรากฏการณ์ซึ่งทฤษฎีของทาวน์เซนต์อธิบายไม่ได้ หลักการของการเกิดเบรคดาวน์ตามทฤษฎีสตรีมเมอร์เป็นผลสืบเนื่องจากการระบวมการริ่งชนไอออนเซชัน (กระบวนการ  $\alpha$ ) ของทาวน์เซนต์ กล่าวคือจะมีการไอออนเซชันเป็นจำนวนมากจากพลังไฟดอน ซึ่งเกิดจากการรวมตัวกันใหม่ (Recombination) ระหว่างไอออนบวกกับอิเล็กตรอนแล้วจะปลดปล่อยพลังงานออกมา การเกิดไอออนเซชันแบบนี้เรียกว่า ไฟโตไอออนเซชัน (Photo-ionization) ของก๊าซโมเลกุลที่ส่วนหน้าของสตรีมเมอร์ กลุ่มประจุค้างของไอออนที่ส่วนหัวของสตรีมเมอร์ทำให้สนามไฟฟ้าเพิ่มขึ้นและทำให้เกิดไอออนเซชันเพิ่มอย่างมาก ไอออนบวกเคลื่อนที่ได้ช้าเกือบจะเรียกว่าอยู่กับที่เมื่อเทียบกับการเคลื่อนที่ของอิเล็กตรอนที่วิ่งข้ามช่องแคบไปสู่แอโนด เกิดประจุค้างอิเล็กตรอนเป็นลาระหว่างอิเล็กโทรด ปล่อยให้ไอออนบวกอยู่เบื้องหลังรวมกันเป็นประจุค้าง ความเครียดสนามไฟฟ้าที่ส่วนหัวและหลังอะวาลานซ์เพิ่มสูงขึ้น แต่ในบริเวณระหว่างอิเล็กตรอนกับประจุค้างไอออนความเครียดสนามไฟฟ้าจะลดลง การเพิ่มสูงขึ้นของความเครียดสนามไฟฟ้าตามจุดต่าง ๆ

ทำให้เกิดโฟโตไอออไนเซชันขยายตัวเพิ่มขึ้น เกิดอะวาลานซ์ใหม่เพิ่มขึ้นอย่างรวดเร็ว ประจุ-  
ค้างเพิ่มขึ้น ทำให้ความนำไฟฟ้าสูงขึ้น เป็นแนวมีลักษณะ เป็นสตรีมเมอร์ระหว่างแอโนดกับแคโทด  
(ดังรูปที่ 2.2) และเกิดเบรคดาวน์ตามแนวนี้ จึงเรียกกลไกเบรคดาวน์ลักษณะนี้ว่าสตรีมเมอร์-  
เบรคดาวน์

แคโทด

-



แอโนด

+

รูปที่ 2.2 แสดงการเกิดสตรีมเมอร์

เงื่อนไขการเกิดสตรีมเมอร์เบรคดาวน์กำหนดด้วยช่วงต่อของการเปลี่ยนสถานะภาพ  
จากอิเล็กตรอนอะวาลานซ์ไปสู่สตรีมเมอร์ ซึ่งแบ่งอธิบายออกเป็นสองทางตามทฤษฎีที่เสนอ คือ

1. Meek และ Loeb ได้เสนอเงื่อนไขการเปลี่ยนจากอิเล็กตรอนอะวาลานซ์เดี่ยว  
ไปสู่สตรีมเมอร์ว่าจะเกิดขึ้นเมื่อสนามไฟฟ้าเนื่องจากไอออนบวกที่หัวอะวาลานซ์มีค่าประมาณ  
เท่า ๆ กับความเครียดสนามไฟฟ้าที่ป้อนจากภายนอก บทพิสูจน์สามารถอ่านได้จากเอกสารอ้างอิงที่ [14, 15]
2. Rather เสนอเงื่อนไขสตรีมเมอร์เบรคดาวน์กำหนดด้วยสนามไฟฟ้าจากประจุ  
ค้างเช่นกันโดยไม่เกี่ยวข้องกับ Meek และ Loeb และกำหนดอีกว่าสตรีมเมอร์จะเกิดขึ้นเมื่อ

อะวาลานซ์มีจำนวนอิเล็กตรอนหรือไอออนบวกตามกระบวนการชนไอออนในเซชัน  $e^{ax}$  ประมาณ  $10^8$  โดยไม่ขึ้นอยู่กับชนิดของก๊าซ หรือความดันก๊าซ หรือระดับความสม่ำเสมอของสนามไฟฟ้า

2.3 ลักษณะสนามไฟฟ้า

สนามไฟฟ้าที่เกิดขึ้นจากอิเล็กโทรดมีลักษณะต่าง ๆ อาจแบ่งออกได้ 2 แบบ คือ

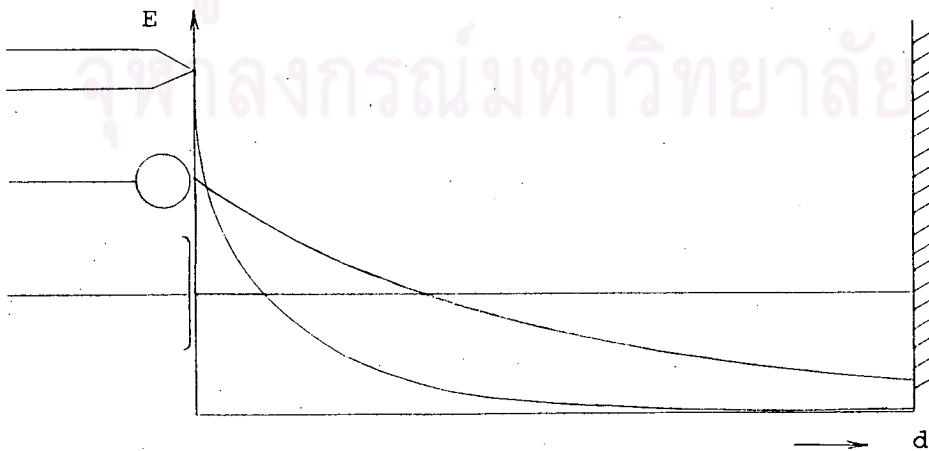
1. สนามไฟฟ้าสม่ำเสมอ (Uniform field)
2. สนามไฟฟ้าไม่สม่ำเสมอ (Nouniform field)

2.3.1 อิเล็กโทรดสนามไฟฟ้าสม่ำเสมอ

อิเล็กโทรดสนามไฟฟ้าสม่ำเสมอหมายถึง อิเล็กโทรดที่มีสนามไฟฟ้าทุก ๆ จุดในช่วงระหว่างอิเล็กโทรดเท่ากัน (ดังรูปที่ 2.3) ซึ่งในภาคปฏิบัติ ได้จากอิเล็กโทรดที่มีลักษณะไร-กอฟสกี (Rogowski profile) [13] ซึ่งคำนวณได้จากความสัมพันธ์

$$E_{\max} = E = \frac{U}{d} \tag{2.10}$$

- เมื่อ
- U คือ แรงดันที่ป้อนเข้าไประหว่างอิเล็กโทรด
  - d คือ ระยะห่างระหว่างอิเล็กโทรด
  - E คือ ความเครียดสนามไฟฟ้า ณ จุดใด ๆ ระหว่างอิเล็กโทรด
  - $E_{\max}$  คือ ความเครียดสนามไฟฟ้าสูงสุด



รูปที่ 2.3 เปรียบเทียบสนามไฟฟ้าของอิเล็กโทรดลักษณะต่าง ๆ



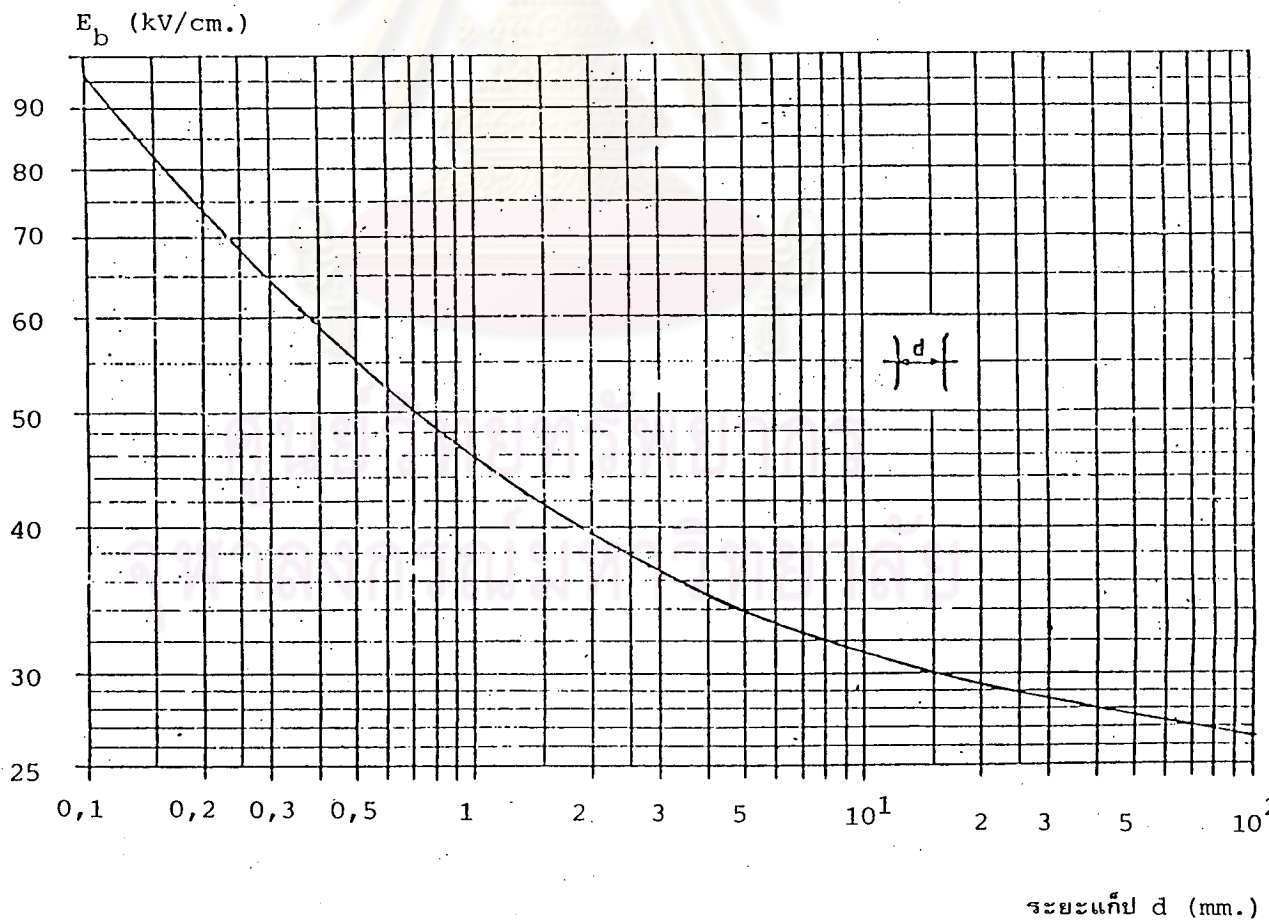
เมื่อป้อนแรงดันให้กับอิเล็กทรอนิกส์โทรคมนาคมไฟฟ้าสม่ำเสมอเพิ่มขึ้นจะเกิดเบรคดาวนทันทีที่  
 ความเครียดสนามไฟฟ้าระหว่างอิเล็กโทรดถึงค่าวิกฤต ค่าความเครียดสนามไฟฟ้าที่เกิดจากแรง  
 สนามที่จะเกิดเบรคดาวนนี้ก็คือ ค่าความคงทนต่อแรงดันไฟฟ้าในสนามไฟฟ้าสม่ำเสมอ

$$E_b = \frac{U_b}{d} \quad (2.11)$$

เมื่อ  $U_b$  คือ แรงดันที่ทำให้เกิดเบรคดาวน

$E_b$  คือ ความเครียดสนามไฟฟ้าที่ทำให้เกิดเบรคดาวน

กราฟในรูปที่ 2.4 แสดงความสัมพันธ์ระหว่างค่าความเครียดสนามไฟฟ้าเบรคดาวน  
 ของอากาศในสนามไฟฟ้าสม่ำเสมอกับระยะแก๊ปที่ได้จากอิเล็กโทรดลักษณะโรกอพทิกส์ภาวะ  
 มาตรฐาน 760 มม.ปรอท 20 องศาเซลเซียส



รูปที่ 2.4 ความเครียดสนามไฟฟ้าเบรคดาวนในสนามไฟฟ้าสม่ำเสมอ



การคำนวณหาค่าแรงดันเบรคดาวนของอากาศในสนามไฟฟ้าสม่ำเสมอได้โดยอาศัย  
เงื่อนไขการเกิดเบรคดาวนของทาวน์เซนต์ คือ

$$\begin{aligned} \gamma(e^{\alpha d} - 1) &= 1 \\ \alpha d &= \ln\left(\frac{1}{\gamma} + 1\right) \\ \alpha d &= K \end{aligned}$$

หารตลอดด้วย Pd จะได้

$$\frac{\alpha}{P} = \frac{K}{Pd} \quad (2.12)$$

โดยที่ K คือ จำนวนของอิเล็กตรอนหรือไอออนบวกในระยะเวลาหนึ่ง  
เมื่อได้เงื่อนไขสตริมเมอร์มีค่าเท่ากับ 18

และ P คือ ความดันก๊าซ

และอาศัยสมการของชูมันท์ (Schumann's equation) [13] คือ

$$\frac{\alpha}{P} = C\left[\frac{E}{P} - \left(\frac{E}{P}\right)_c\right]^2 \quad (2.13)$$

แทนค่าสมการ (2.12) ในสมการ (2.13) จะได้

$$\begin{aligned} \frac{K}{Pd} &= C\left[\frac{E}{P} - \left(\frac{E}{P}\right)_c\right]^2 \\ \text{หรือ} \quad \frac{E}{P} &= \left(\frac{E}{P}\right)_c + \sqrt{\frac{K/C}{Pd}} \end{aligned} \quad (2.14)$$

โดยอาศัยสมการที่ (2.11) แทนค่าในสมการที่ (2.14) จะได้

$$U_b = \left(\frac{E}{P}\right)_c Pd + \sqrt{K/C} \sqrt{Pd} \quad (2.15)$$

Sohst และ Schroeder ได้หาค่า  $\left(\frac{E}{P}\right)_c$  และ  $K/C$  [13] เป็น

$$\left(\frac{E}{P}\right)_c = 24.36 \text{ kV/cm.}$$

$$\frac{K}{C} = 45.16 \text{ (kV)}^2/\text{cm.}$$

โดยที่  $\left(\frac{E}{P}\right)_c$  คือ ค่าสนามไฟฟ้าวิกฤตต่อความดัน<sup>(1)</sup>

และ  $C$  คือ ค่าคงตัวของก๊าซ

ดังนั้นสมการที่ (2.15) จะเขียนได้ คือ

$$U_b = 24.36 Pd + 6.72 \sqrt{Pd} \quad (2.16)$$

### 2.3.2 อิเล็กโทรดสนามไฟฟ้าไม่สม่ำเสมอ

อิเล็กโทรดชนิดนี้แบ่งเป็น 2 ชนิด คือ อิเล็กโทรดที่มีสนามไฟฟ้าไม่สม่ำเสมอเล็กน้อย (Slightly nonuniform field) อีกชนิดหนึ่ง คือ สนามไฟฟ้าไม่สม่ำเสมอสูง (Highly nonuniform field)

กรณีอิเล็กโทรดที่มีสนามไฟฟ้าไม่สม่ำเสมอเล็กน้อย คือ กรณีที่ไม่มีโคโรนาเกิดก่อนเบรกดาวน์ ค่าความเครียดสนามไฟฟ้าสูงสุดจะคำนวณได้ ดังนี้

$$E_{\max} = \frac{U}{d} \eta^* \quad (2.17)$$

เมื่อ  $\eta^*$  คือ แฟกเตอร์สนามไฟฟ้า (Field utilization factor) [13]

$$\eta^* = \frac{E_{\text{ave.}}}{E_{\max.}} \leq 1$$

โดยที่  $E_{\text{ave.}}$  คือ ค่าเฉลี่ยของสนามไฟฟ้ามีค่าเท่ากับ  $U/d$

และ  $E_{\max.}$  คือ ค่าความเครียดสนามไฟฟ้าสูงสุดของอิเล็กโทรดนั้น  
ขณะที่ป้อนแรงดันเท่าเดิม

โดยอาศัยแฟกเตอร์สนามไฟฟ้านี้ทำให้เราสามารถคำนวณค่าความเครียดเบรกดาวน์ของสนามไฟฟ้าไม่สม่ำเสมอเล็กน้อยได้ คือ

$$E_b = \frac{U_b}{d\eta^*} \quad (2.18)$$

กรณีอิเล็กโทรดที่มีสนามไฟฟ้าไม่สม่ำเสมอสูง ความเครียดสนามไฟฟ้าสูงสุดจะอยู่ในบริเวณที่อิเล็กโทรดมีพื้นที่ผิวน้อยที่สุด เมื่อระยะห่างออกไปจากผิวอิเล็กโทรด ค่าความเครียด

---

(1) สนามไฟฟ้าวิกฤตต่อความดันหรือความเครียดสนามไฟฟ้าวิกฤต หมายถึง ค่าความคงทนต่อความเครียดสนามไฟฟ้าของก๊าซ

สนามไฟฟ้าจะลดลงอย่างรวดเร็ว (ดังรูปที่ 2.3) อิเล็กโทรดแบบนี้ถึงแม้ว่าความเครียดสนามไฟฟ้าสูงสุดจะมีค่าถึงค่าวิกฤตแล้วก็ตาม จะไม่เกิดเบรคดาวน์เนื่องจากพลังงานที่ได้จากสนามไฟฟ้าไม่เพียงพอที่จะทำให้เกิดไอออนในเซชัน แต่จะเกิดโคโรนาบริเวณที่มีความเครียดสนามไฟฟ้าสูงสุด ส่วนบริเวณอื่น ๆ ยังมีความเครียดสนามไฟฟ้าต่ำจะไม่เกิดโคโรนา ฉะนั้นช่องว่างระหว่างอิเล็กโทรดจะเกิดดิสชาร์จที่ไม่สมบูรณ์ ทำให้มีกระแสไหลในวงจรเรียกว่ากระแสโคโรนา (Corona current) การเกิดโคโรนาทำให้ลักษณะของสนามไฟฟ้าเปลี่ยนไป เพราะมีประจุค้างเกิดขึ้น การคำนวณหาความเครียดสนามไฟฟ้าจึงหาได้ที่แรงดันโคโรนาเริ่มเกิดเท่านั้น เพราะขณะนั้นยังไม่มีผลของประจุค้างซึ่งทำให้ลักษณะของสนามไฟฟ้าเปลี่ยนไป ค่าความเครียดสนามไฟฟ้าเริ่มเกิดหาได้ดังนี้คือ

$$E_i = \frac{U_i}{d\eta^*} \quad (2.19)$$

เมื่อ  $E_i$  คือ ความเครียดสนามไฟฟ้าที่โคโรนาเริ่มเกิด

$U_i$  คือ แรงดันย้อนที่โคโรนาเริ่มเกิด

ดังนั้น ค่าแรงดันเริ่มต้น (Starting voltage) <sup>(1)</sup> อาจเขียนในสมการทั่วไป คือ

$$U_i = E_i d\eta^* \quad (2.20)$$

เมื่อ  $U_i$  คือ แรงดันเริ่มต้น

$E_i$  คือ ความเครียดสนามไฟฟ้าที่เกิดจากแรงดันเริ่มต้น  $U_i$

ในกรณีอิเล็กโทรดสนามไฟฟ้าสม่ำเสมอหรือสนามไฟฟ้าไม่สม่ำเสมอเล็กน้อย ค่า  $U_i$  คือ  $U_b$  และ  $E_i$  คือ  $E_b$  ถ้าเป็นอิเล็กโทรดสนามไฟฟ้าไม่สม่ำเสมอสูง เราจะพบว่าค่าแรงดันเบรคดาวน์จะสูงกว่าค่าแรงดันโคโรนาเริ่มเกิด ( $U_b > U_i$ ) [17] ซึ่งค่าแรงดันเบรคดาวน์นี้ไม่อาจจะคำนวณได้ง่าย ๆ ทั้งนี้เพราะไม่ทราบถึงการกระจายของประจุค้างว่าเป็นอย่างไร จะคำนวณได้แต่ค่าแรงดันเริ่มต้นเท่านั้น

---

(1) Starting voltage, threshold voltage, inception voltage หมายถึง แรงดันที่ทำให้เริ่มเกิดการเปลี่ยนแปลงในช่องระหว่างอิเล็กโทรด อาจจะเป็นเบรคดาวน์ (ในกรณีอิเล็กโทรดเป็นแบบสนามไฟฟ้าสม่ำเสมอหรือไม่สม่ำเสมอเล็กน้อย) หรือเป็นแรงดันที่โคโรนาเริ่มเกิด (ในกรณีที่อิเล็กโทรดเป็นสนามไฟฟ้าไม่สม่ำเสมอสูง ค่าแรงดันเบรคดาวน์จะมีค่าสูงกว่าค่าแรงดันเริ่มต้น)

#### 2.4 วิธีการคำนวณแรงดันเริ่มต้นในสนามไฟฟ้าไม่สม่ำเสมอ

แรงดันเริ่มต้นในสนามไฟฟ้าไม่สม่ำเสมออาจคำนวณได้โดยใช้ทฤษฎีสตรีมเมอร์ ตามที่ Rather ได้เสนอเงื่อนไขไว้ดังที่กล่าวข้างต้น ระยะเวลาของอิเล็กตรอนหาได้จากการอินทิเกรต  $\int_0^{x_c} \alpha dx$  ซึ่งขอบเขตของการอินทิเกรตจะเท่ากับความยาวของระยะเวลาวิกฤต  $x_c$  (1) นั่นคือ

$$\int_0^{x_c} \alpha dx = \ln N_c = K \quad (2.21)$$

เมื่อ  $\alpha$  คือ สัมประสิทธิ์การไอออไนเซชันที่ 1 ของทาวน์เซนด์ [15]

$N_c$  คือ จำนวนอิเล็กตรอนวิกฤตเท่ากับ  $10^8$  [16]

เนื่องจาก  $\alpha$  ขึ้นอยู่กับความเครียดสนามไฟฟ้า  $E(x)$  และความดันก๊าซ  $P$  นั่นคือ

$$\frac{\alpha}{P} = F\left(\frac{E}{P}\right)$$

ก๊าซแต่ละชนิดจะมีฟังก์ชันต่างกัน ในกรณีของอากาศและก๊าซซีนเฟอร์เฮกซาฟลูออไรด์

(SF<sub>6</sub>) [17] จะเขียนฟังก์ชัน  $\frac{\alpha}{P}$  แบบทั่วไปได้ว่า [14]

$$\frac{\alpha}{P} = C \left[ \frac{E(x)}{P} - \left(\frac{E}{P}\right)_c \right]^n \quad (2.22)$$

เมื่อ  $C$  เป็น ค่าคงตัวของก๊าซ

$\left(\frac{E}{P}\right)_c$  เป็น ค่าสนามไฟฟ้าวิกฤตต่อความดัน

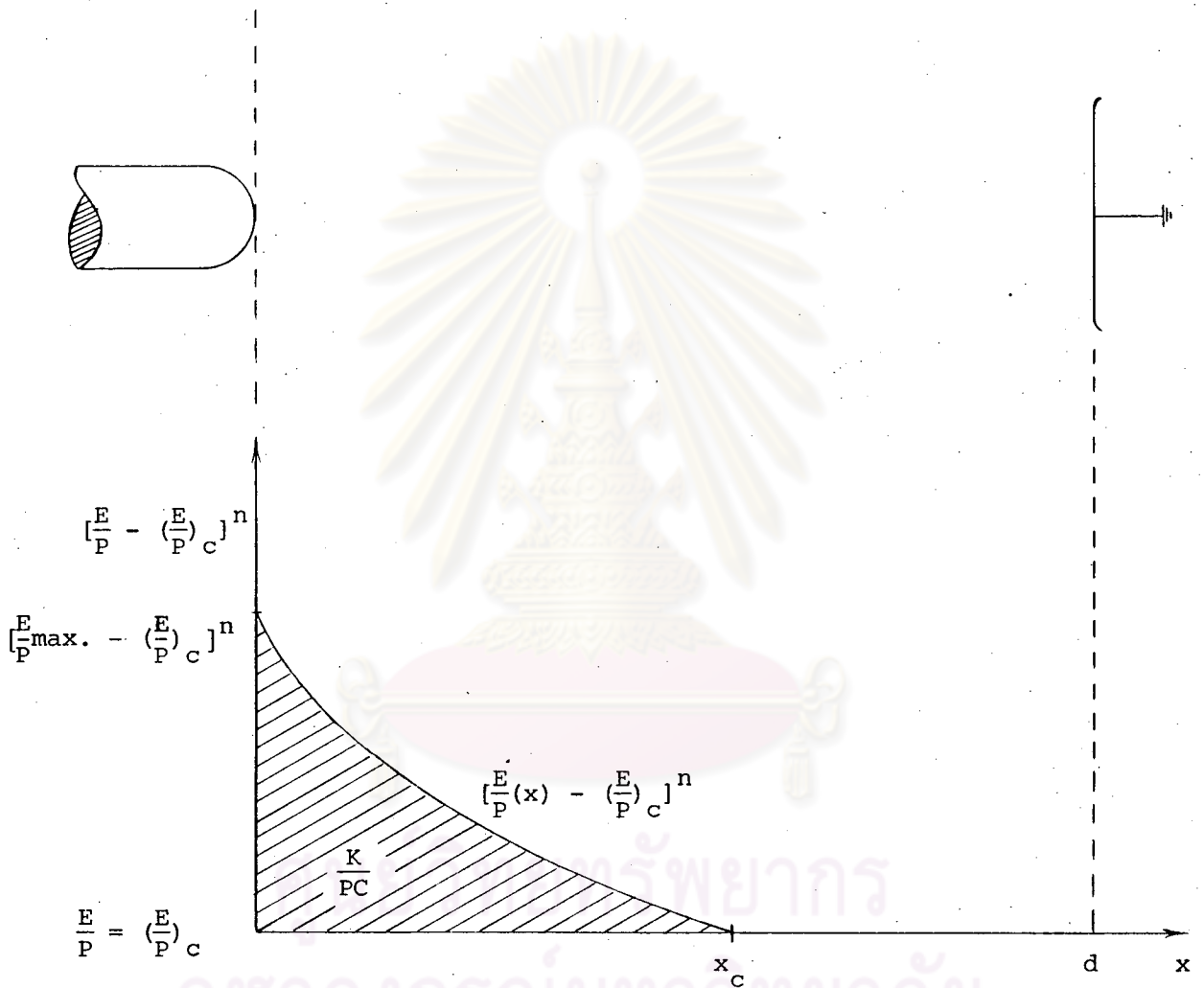
$n$  เป็น เลขยกกำลังขึ้นกับชนิดของก๊าซ

จากสมการ (2.22) แทนค่า  $\frac{\alpha}{P}$  ลงในสมการที่ (2.21) จะเขียนสมการได้ดังนี้

$$\int_0^{x_c} C \left[ \frac{E(x)}{P} - \left(\frac{E}{P}\right)_c \right]^n dx = \frac{K}{PC} \quad (2.23)$$

- (1) ระยะเวลาวิกฤต  $x_c$  หมายถึง ความยาวของระยะเวลาที่มีจำนวนของอิเล็กตรอนหรือไอออนบวกเมื่อได้เงื่อนไขสตรีมเมอร์

จากสมการ (2.23) ถ้าแสดงเป็นรูปกราฟก็จะได้ดังในรูปที่ 2.5



รูปที่ 2.5 แสดงเงื่อนไขของสตริมเมอร์เบรคดาวน์

จากสมการ (2.23) นี้จะสามารถคำนวณหาค่าแรงดัน เริ่มต้นหรือแรงดัน เบรคดาวน์ โดยตรงได้ ถ้าหากทราบค่าการกระจายของความเครียดสนามไฟฟ้าต่อความดัน ในกรณีของ อิเล็กโทรดทรงเรขาคณิตง่าย ๆ เช่น ทรงกระบอกซ้อนแกนร่วม หรือทรงกลมซ้อนศูนย์กลางร่วม จะมีสมการการกระจายของความเครียดสนามไฟฟ้าต่อความดัน ในรูปสมการคณิตศาสตร์วิเคราะห์ ทำให้สามารถคำนวณได้ด้วยวิธีคณิตศาสตร์วิเคราะห์ ในกรณีของอิเล็กโทรดทรงกลมปลายมนกับ ระนาบไม่อาจเขียนสนามไฟฟ้ากระจายในแง่ปด้วยคณิตศาสตร์วิเคราะห์ได้ต้องหาสนามไฟฟ้า ด้วยวิธีอื่น ซึ่งในที่นี้จะใช้วิธีจำลองแบบประจุในการหาสนามไฟฟ้ากระจายในแง่ของอิเล็กโทรด ดังกล่าว ดังจะได้กล่าวถึงรายละเอียดต่อไปในบทที่ 3



ศูนย์วิทยทรัพยากร  
จุฬาลงกรณ์มหาวิทยาลัย