บทที่ 5 สายอากาศแบบบ่วง

# ็บทที่ 5 สายอากาศแบบบ่วง

วิศวกรรมสายอากาศ

#### 5.1 บทน้ำ

สายอากาศแบบบ่วง (Loop antenna) เป็นสายอากาศอีกประเภทหนึ่งที่มีโครงสร้างง่าย ราคา ไม่แพง และใช้งานได้หลากหลาย สายอากาศบ่วงมีหลายรูปแบบ เช่น สี่เหลี่ยม สามเหลี่ยม วงรี วงกลม หรือโครงสร้างแบบอื่น ๆ นอกจากนี้ยังสามารถวิเคราะห์ง่ายและสร้างได้ง่าย โดยสายอากาศบ่วงวงกลม ได้รับความนิยมและความสนใจมากที่สุด ซึ่งพบว่าบ่วงขนาดเล็ก (วงกลมหรือสี่เหลี่ยม) จะเทียบเท่ากับได โพลแม่เหล็กจิ๋วที่มีแกนอยู่ในแนวตั้งฉากกับระนาบของบ่วง นั่นคือสนามที่ถูกแผ่จากบ่วงวงกลมหรือบ่วง สี่เหลี่ยมที่มีขนาดเล็กมาก ๆ จะมีรูปแบบของสมการทางคณิตศาสตร์เหมือนกับสนามที่ถูกแผ่จากไดโพล แม่เหล็กจิ๋ว

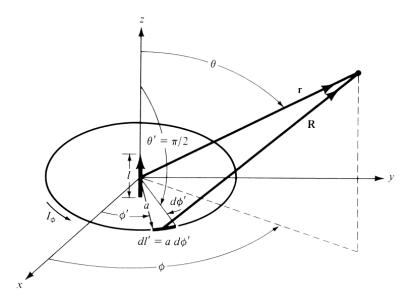
โดยทั่วไปสายอากาศแบบบ่วงสามารถแบ่งได้เป็นสองประเภท ได้แก่ บ่วงที่มีความยาวทางไฟฟ้า ขนาดเล็ก และบ่วงที่มีความยาวทางไฟฟ้าขนาดใหญ่ ซึ่งความยาวทางไฟฟ้าที่สัมพันธ์กับความยาวคลื่น โดยวัดจากเส้นรวบวงของบ่วงจะเป็นตัวกำหนดประเภทของบ่วง โดยบ่วงที่มีความยาวทางไฟฟ้าของเส้น รอบวงน้อยกว่า 0.1 เท่าของความยาวคลื่น ( $C<0.1\lambda$ ) จะถูกเรียกว่า บ่วงเล็ก (Small loop) และ บ่วงที่มีความยาวทางไฟฟ้าของเส้นรอบวงประมาณหนึ่งความยาวคลื่น ( $C\sim\lambda$ ) จะถูกเรียกว่า บ่วงใหญ่ (Large loop) โดยส่วนใหญ่สายอากาศบ่วงมักถูกนิยมนำไปใช้ในย่านความถี่ HF ( $3-30~{\rm MHz}$ ) VHF ( $30-300~{\rm MHz}$ ) และ UHF ( $300-3,000~{\rm MHz}$ )

#### 5.2 บ่วงวงกลมเล็ก

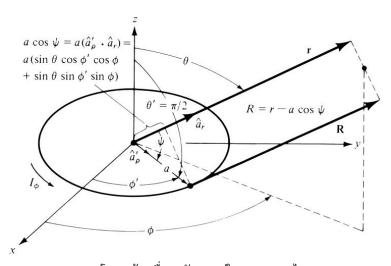
#### 5.2.1 สนามที่แผ่กระจายออกจากสายอากาศ

ในการวิเคราะห์สายอากาศแบบบ่วงวงกลมเล็ก เพื่อให้ง่ายต่อการวิเคราะห์จึงได้มีการจัดวาง สายอากาศในลักษณะสมมาตรกันในระนาบ x-y ที่ z=0 โดยมีกระแสไหลบนบ่วงวงกลมคือ  $\mathbf{I}_e(x',y',z')$  ดังแสดงในรูปที่ 5.1(ก) ซึ่งศักย์เวกเตอร์แม่เหล็กสำหรับแหล่งกำเนิดกระแสไฟฟ้าสามารถ แสดงได้คือ

$$\mathbf{A}(x,y,z) = \frac{\mu}{4\pi} \int_{C} \mathbf{I}_{e}(x',y',z') \frac{e^{-jkR}}{R} dl'$$
(5.1)



(ก) โครงสร้างของบ่วงวงกลม



(ข) โครงสร้างเมื่อจุดสังเกตอยู่ในสนามระยะไกล รูปที่ 5.1 การวางตำแหน่งของสายอากาศแบบบ่วง

ซึ่งสมการ (5.2) เป็นการอินทิเกรตบนเส้นทางของบ่วงวงกลม โดยที่ dl' คือ ส่วนเล็ก ๆ เป็นบ่วงวงกลม R คือ ระยะทางจากจุดใด ๆ บนบ่วง (x',y',z') ไปยังจุดสังเกต (x,y,z) สามารถแสดงได้คือ

$$R = \sqrt{(x - x')^2 + (y - y')^2 + (z - z')^2}$$
 (5.2)

โดยทั่วไปตำแหน่งบนบ่วงจะถูกแสดงในระบบพิกัดทรงกระบอกเนื่องจากบ่วงมีโครงสร้างเป็นเส้นโค้ง และ ตำแหน่งจุดสนใจจะถูกแสดงในระบบพิกัดทรงกลม จึงทำการแปลงระบบพิกัดได้คือ

$$x = r \sin \theta \cos \phi$$

$$y = r \sin \theta \sin \phi$$

$$z = r \cos \theta$$

$$x^{2} + y^{2} + z^{2} = r^{2}$$

$$x' = a \cos \phi'$$

$$y' = a \sin \phi'$$

$$z' = 0$$
(5.3)

ดังนั้นสมการ (5.2) สามารถลดรูปได้คือ

$$R = \sqrt{r^2 + a^2 - 2ar\sin\theta\cos(\phi - \phi')}$$
 (5.4)

หรือประมาณได้คือ

$$R \simeq r - a\sin\theta\cos(\phi - \phi') \tag{5.5}$$

โดยการประมาณ R ในสมการ (5.5) จะถูกใช้ในเทอมของเฟสของศักย์เวกเตอร์แม่เหล็กในสมการ (5.1) แต่ในเทอมของแอมพลิจูดจะประมาณ R ด้วย r และองค์ประกอบของความยาวบนบ่วงวงกลม สามารถแสดงในระบบพิกัดทรงกระบอกได้คือ

$$dl' = ad\phi' \tag{5.6}$$

สำหรับกรณีที่บ่วงวงกลมมีเส้นรอบวงน้อยมากเมื่อเทียบกับความยาวคลื่น ดังนั้นเราสามารถสมมติให้ กระแสมีค่าคงที่ตลอดความยาวบนบ่วง ซึ่งองค์ประกอบของกระแสบนบ่วงสามารถประมาณได้คือ

$$\mathbf{I}_{e}dl' = \mathbf{a}_{\phi}I_{0}ad\phi' \tag{5.7}$$

และสามารถแสดงให้อยู่ในระบบพิกัดฉากได้คือ

$$\mathbf{I}_{e}dl' = (-\mathbf{a}_{x}I_{0}\sin\phi' + \mathbf{a}_{y}I_{0}\cos\phi')ad\phi' \tag{5.8}$$

เมื่อ  $I_{\scriptscriptstyle 0}$  คือ แอมพลิจูดของกระแสที่มีค่าคงที่

เมื่อแทนค่ากระแสและระยะทาง R ในการประมาณย่านสนามระยะไกลในสมการศักย์ เวกเตอร์แม่เหล็กในสมการ (5.1) จะได้

$$\mathbf{A}(x,y,z) = \frac{\mu}{4\pi} I_0 \frac{e^{-jkr}}{r} \int_C (-\mathbf{a}_x I_0 \sin \phi' + \mathbf{a}_y I_0 \cos \phi') e^{jka \sin \theta \cos(\phi - \phi')} a d\phi'$$
 (5.9)

จากนั้นทำการแปลงศักย์เวกเตอร์แม่เหล็กให้อยู่ในระบบพิกัดทรงกลม ซึ่งเวกเตอร์หนึ่งหน่วย  ${f a}_x$  และ  ${f a}_y$  สามารถแสดงในระบบพิกัดทรงกลมได้คือ

$$\mathbf{a}_{r} = \mathbf{a}_{r} \sin \theta \cos \phi + \mathbf{a}_{\theta} \cos \theta \cos \phi - \mathbf{a}_{\phi} \sin \phi \tag{5.10a}$$

$$\mathbf{a}_{x} = \mathbf{a}_{r} \sin \theta \sin \phi + \mathbf{a}_{\theta} \cos \theta \sin \phi + \mathbf{a}_{\phi} \cos \phi \tag{5.100}$$

แทนเวกเตอร์หนึ่งหน่วยนี้ลงในสมการ (5.9) ซึ่งจะได้องค์ประกอบของศักย์เวกเตอร์แม่เหล็กในระบบพิกัด ทรงกลมคือ

$$A_{r} = \frac{\mu I_{0} e^{-jkr}}{4\pi r} \sin \theta \int_{\phi'=0}^{2\pi} \sin(\phi - \phi') e^{jka \sin \theta \cos(\phi - \phi')} a d\phi'$$
 (5.11)

$$A_{\theta} = \frac{\mu I_0 e^{-jkr}}{4\pi r} \cos \theta \int_{\phi'=0}^{2\pi} \sin(\phi - \phi') e^{jka \sin \theta \cos(\phi - \phi')} a d\phi'$$
 (5.12)

$$A_{\phi} = \frac{\mu I_0 e^{-jkr}}{4\pi r} \int_{\phi'=0}^{2\pi} \cos(\phi - \phi') e^{jka\sin\theta\cos(\phi - \phi')} ad\phi'$$
 (5.13)

เนื่องจากกระแสมีความสมมาตรที่  $\phi$  ใด ๆ จึงทำให้ศักย์เวกเตอร์แม่เหล็กมีความสมมาตรที่  $\phi$  ใด ๆ เช่นเดียวกัน ดังนั้นเพื่อความสะดวกจะเลือกค่า  $\phi$  เท่าใดก็ได้ ในที่นี้จึงเลือก  $\phi=0$ 

อันดับแรกได้พิจารณาหา  $A_{_{\! \phi}}$  ก่อน โดยแบ่งขอบเขตการอินทิเกรตออกเป็นสองส่วนคือ

$$A_{\phi} = \frac{a\mu I_{0}e^{-jkr}}{4\pi r} \left[ \int_{\phi'=0}^{\pi} \cos(\phi') e^{jka\sin\theta\cos\phi'} d\phi' + \int_{\phi'=\pi}^{2\pi} \cos(\phi') e^{jka\sin\theta\cos\phi'} d\phi' \right]$$
(5.14)

โดยแทน  $\phi'=\phi''+\pi$  ในอินทิกรัลส่วนที่สอง และใช้  $e^{j\theta}=\cos\theta+j\sin\theta$  ดังนั้นสามารถจัด  $A_{_{\! g}}$  ในรูปแบบที่ง่ายได้คือ

$$A_{\phi} = \frac{a\mu I_0 e^{-jkr}}{4\pi r} 2j \int_{\phi'=0}^{\pi} \cos(\phi') \sin(ka\sin\theta\cos\phi') d\phi'$$
 (5.15)

เนื่องจากเส้นรอบวงของบ่วงมีขนาดเล็กมากเมื่อเทียบกับความยาวคลื่นทำให้  $ka\ll 1$  จึงสามารถ ประมาณ  $\sin(ka\sin\theta\cos\phi')\simeq ka\sin\theta\cos\phi'$  ดังนั้นจะได้

$$A_{_{\!\phi}} \simeq j \frac{\mu I_{_0} k a^2 \sin \theta e^{-jkr}}{4r} \tag{5.16}$$

ซึ่งเมื่อใช้คุณสมบัติของการอินทิกรัลพบว่า  $A_r$  และ  $A_{_{\! heta}}=0$  (ดูในตัวอย่างที่ 5.1) เนื่องจากศักย์ เวกเตอร์  ${f A}$  มีเฉพาะองค์ประกอบในทิศทาง  ${f a}_{_{\! heta}}$  เท่านั้น จึงทำให้องค์ประกอบของสนาม  ${f E}$  และ  ${f H}$  ใน ย่านสนามระยะไกลจากสมการ (3.39ก) และ (3.39ข) มีเฉพาะองค์ประกอบของ  $E_{_{\!\phi}}$  และ  $H_{_{\! heta}}$  คือ

$$E_{_{\phi}}=\eta\,\frac{a^2k^2I_{_0}e^{-jkr}}{4r}\sin\theta \tag{5.17}$$

$$H_{\theta} = -\frac{a^2 k^2 I_0 e^{-jkr}}{4r} \sin \theta \tag{5.18}$$

$$E_{r}=E_{\theta}=H_{r}=H_{_{\phi}}=0 \tag{5.19}$$

โดยแบบรูปการแผ่พลังงานของสายอากาศบ่วงขนาดเล็กจะมีค่าเป็นศูนย์ที่แกนของบ่วง ( $\theta=0^\circ$ ) และมี ค่ามากสุดในระนาบ  $\theta=90^\circ$  โดยมีรูปแบบกำลังคล้ายกับเฮิร์ตเซียนไดโพลในรูปที่ 2.3

**ตัวอย่างที่ 5.1** จงแสดงว่า  $A_r$  ที่หาได้จากสมการ (5.11) มีค่าเท่ากับศูนย์

<u>วิธีทำ</u>

เนื่องจากกระแสไม่ขึ้นอยู่กับมุม  $\phi$  จึงสามารถกำหนดค่าใด ๆ ก็ได้ในสมการ (5.11) ดังนั้นได้เลือก  $\phi=0$  จะได้

$$I = \int_{\phi'=0}^{2\pi} \sin(-\phi') e^{jka\sin\theta\cos(-\phi')} d\phi'$$

แทนค่า  $\phi' = \psi - \pi$  จะได้

$$I = \int_{\psi = -\pi}^{\pi} \sin(\pi - \psi) e^{jka\sin\theta\cos(\pi - \psi)} d\psi$$

ทำการกระจายเทอมเอ็กโพเนนเชียลโดยใช้สมการของออยเลอร์ (Euler's formula) จะได้

$$I = \int_{\psi = -\pi}^{\pi} \sin(\psi) \cos(ka \sin \theta \cos \psi) d\psi$$

$$- j \int_{\psi=-\pi}^{\pi} \sin(\psi) \sin(ka \sin \theta \cos \psi) d\psi$$

 $\cos(\psi)$  เป็นฟังก์ชันคู่ของ  $\psi$  ดังนั้น  $\cos(ka\sin\theta\cos\psi)$  จึงเป็นฟังก์ชันคู่ของ  $\psi$  ด้วยเช่นกัน และเนื่องจาก  $\sin(\psi)$  เป็นฟังก์ชันคี่ของ  $\psi$  ดังนั้นอินทิกรัลของเทอมแรกจะเป็นฟังก์ชันคี่ของ  $\psi$  ในทำนองเดียวกัน  $\sin(ka\sin\theta\cos\psi)$  เป็นฟังก์ชันคู่ ดังนั้นอินทิกรัลของเทอมที่สองจะเป็นฟังก์ชัน คี่ของ  $\psi$  เมื่อใช้คุณสมบัติของอินทิกรัลคือ

$$\int\limits_{-a}^{a}f(x)dx=0$$
 เมื่อ  $f(x)$  เป็นฟังก์ชันคี่ของ  $x$ 

ดังนั้นจึงทำให้  $\,I=0\,$  และ  $\,A_{\!\scriptscriptstyle r}=0\,$ 

#### 5.2.2 ความหนาแน่นกำลังงานและความต้านทานการแผ่พลังงาน

เมื่อเราทราบสนามไฟฟ้าและสนามแม่เหล็กจะสามารถหาพารามิเตอร์ต่าง ๆ ได้ดังที่ได้กล่าวใน บทที่ 2 สำหรับกรณีสายอากาศบ่วงขนาดเล็กสามารถหาความหนาแน่นกำลังงานเชิงซ้อนได้คือ

$$\mathbf{W} = \frac{1}{2} \operatorname{Re} \left[ \mathbf{E} \times \mathbf{H}^* \right] = \frac{1}{2\eta} \mathbf{a}_r \left| E_{\phi} \right|^2$$
 (5.20)

แทนค่าของ ในสมการ (5.17) ลงในสมการ (5.20) จะได้

$$\mathbf{W} = W_r \mathbf{a}_r = \mathbf{a}_r \frac{\eta}{2} \left( \frac{a^2 k^2 \left| I_0 \right|^2}{4r} \right) \sin^2 \theta \tag{5.21}$$

ดังนั้นความหนาแน่นกำลังงานสามารถหาได้คือ

$$U(\theta,\phi) = r^2 W_r = \frac{\eta}{2} \left( \frac{a^2 k^2 \left| I_0 \right|}{4} \right)^2 \sin^2 \theta \qquad \text{W/sr}$$
 (5.22)

กำลังการแผ่พลังงานทั้งหมด  $P_{\scriptscriptstyle rad}$  ในบทที่ 2 สามารถหาดังสมการ

$$P_{rad} = \int_{\phi=0}^{2\pi} \int_{\theta=0}^{\pi} U(\theta, \phi) \sin \theta d\theta d\phi$$
 (5.23)

ดังนั้นเมื่อแทน  $U(\theta,\phi)$  ในสมการ (5.22) ลงในสมการ (5.23) จะได้กำลังการแผ่พลังงานของสายอากาศ บ่วงขนาดเล็กคือ (ดูวิธีทำในตัวอย่างที่ 5.2 )

$$P_{rad} = 10\pi^2 a^4 k^4 \left| I_0 \right|^2 \qquad \text{W}$$
 (5.24)

ความต้านทานการแผ่พลังงานสามารถหาได้จาก  $\left|P_{rad}=\left|I_0\right|^2 \left|R_r\right|/2$  ดังนั้นความต้านทานการแผ่ พลังงานแสดงได้คือ

$$R_{\rm rad} = 20\pi^2 a^4 k^4 = 20\pi^2 \left(\frac{C}{\lambda}\right)^4 \simeq 31{,}171 \left(\frac{S^2}{\lambda^4}\right) \eqno(5.25)$$

เมื่อ  $S=\pi a^2$  คือ พื้นที่ของบ่วง และ  $C=2\pi a$  คือ เส้นรอบวงของบ่วง โดยด้านขวาสุดของสมการ (5.25) สามารถใช้กับบ่วงโครงสร้างใดก็ได้ เช่น สี่เหลี่ยม วงรี หรืออื่น ๆ

สำหรับความต้านทานการแผ่พลังงานในสมการ (5.25) ใช้สำหรับสายอากาศบ่วงที่มีหนึ่งรอบ เท่านั้น ถ้าสายอากาศบ่วงมีจำนวนขดลวด N รอบ ความต้านทานการแผ่พลังงานของบ่วงจะมีค่าเท่ากับ ความต้านทานการแผ่พลังงานของบ่วงหนึ่งรอบคูณด้วย  $N^2$  นั่นคือ

$$R_{\rm rad} = 20\pi^2 a^4 k^4 N^2 = 20\pi^2 \left(\frac{C}{\lambda}\right)^4 N^2 \simeq 31{,}171 \left(\frac{S^2}{\lambda^4}\right) N^2 \eqno(5.25{\,\rm fi})$$

โดยทั่วไปความต้านทานการแผ่พลังงานของบ่วงหนึ่งรอบมีค่าน้อยมากและยากที่จะแมตซ์กับแหล่งจ่าย ซึ่งสามารถเพิ่มความต้านทานการแผ่พลังงานของสายอากาศบ่วงได้โดยการเพิ่มจำนวนรอบของบ่วง

# <u>ตัวอย่างที่ 5.2</u> จงพิสูจน์ที่มาของสมการ (5.24)

# วิธีทำ

แทน  $\,U\,$  จากสมการ (5.22) ลงในสมการ (5.23) จะได้

$$P_{rad} = \int\limits_{\phi=0}^{2\pi} \int\limits_{\theta=0}^{\pi} \frac{\eta}{2} \! \left[ \frac{a^2 k^2 \left| I_0 \right|}{4} \right]^{\!2} \sin^2 \theta \sin \theta d\theta d\phi$$

อินทิเกรตเทียบ  $\phi$  จะได้

$$P_{\rm rad} = 2\pi \, \frac{\eta}{2} \Bigg[ \frac{a^2 k^2 \, \Big| I_0 \Big|}{4} \Bigg]^2 \int\limits_{\theta=0}^\pi \sin^3 \theta d\theta$$

$$P_{\rm rad} = 2\pi \frac{\eta}{2} \left( \frac{a^2 k^2 \left| I_{\scriptscriptstyle 0} \right|}{4} \right)^2 \int\limits_{\theta=0}^{\pi} \frac{1}{4} \left( 3\sin\theta - \sin 3\theta \right) \! d\theta$$

$$P_{rad}=2\pirac{\eta}{2}iggl(rac{a^2k^2\left|I_0
ight|}{4}iggr)^2rac{1}{4}iggl[-3\cos heta+rac{1}{3}\cos3 hetaiggr]_0^\pi$$

เมื่อแทนขอบเขตและจัดรูปแบบอย่างง่ายจะได้

$$P_{\rm rad} = 2\pi \, \frac{120\pi}{2} \Biggl[ \frac{a^4 k^4 \left| I_0 \right|^2}{16} \Biggr] \frac{1}{4} \, \frac{16}{3} = 10 \pi^2 a^4 k^4 \left| I_0 \right|^2$$

**ตัวอย่างที่ 5.3** จงหากำลังงานที่แผ่ออกไปจากสายอากาศบ่วงขนาดเล็กที่มีรัศมีเท่ากับ 0.5 เมตร มี กระแสไหลในบ่วง 10 A ที่ความถี่ 15 MHz ถ้าบ่วงถูกวางอย่างสมมาตรที่จุดกำเนิดในระนาบ x-y จงคำนวณหาขนาดของความเข้มสนามไฟฟ้าในระนาบ x-y ที่ระยะทาง 10 km

#### วิธีทำ

ความยาวคลื่นของคลื่นแม่เหล็กไฟฟ้าในอวกาศว่างที่ความถี่ 15 MHz สามารถหาได้คือ

$$\lambda = \frac{c}{f} = \frac{3 \times 10^8}{15 \times 10^6} = 20 \text{ m}$$

ค่าคงที่การแพร่กระจายคลื่นคือ

$$k = \frac{2\pi}{\lambda} = \frac{2\pi}{20} = \frac{\pi}{10}$$

ดังนั้นกำลังการแผ่พลังงานสามารถหาได้คือ

$$P_{rad} = 10\pi^2 a^4 k^4 \left| I_0 \right|^2 = 10\pi^2 0.5^4 \left( \frac{\pi}{10} \right)^4 \left| 10 \right|^2 = 6.01 \text{ W}$$

ความเข้มสนามไฟฟ้าสามารถหาได้จากสมการ (5.17) คือ

$$\begin{split} \left| E_{\phi} \right|_{\theta = 90^{\circ}} &= \eta \, \frac{a^2 k^2}{4 r} \, I_0 = \frac{120 \pi \times 0.5^2 \times \, \pi \, / \, 10^{-2} \times 10}{4 \times 10 \times 10^3} \\ &= 2.32 \, \, \mathrm{mV/m} \end{split}$$

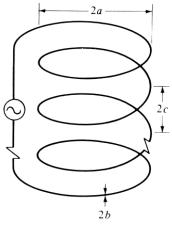
**ตัวอย่างที่ 5.4** จงหาความต้านทานการแผ่พลังงานของบ่วงวงกลมจำนวนหนึ่งรอบและแปดรอบ ถ้า รัศมีของบ่วงเท่ากับ  $\lambda$  / 25 และตัวกลางเป็นอวกาศว่าง

<u>วิธีทำ</u>

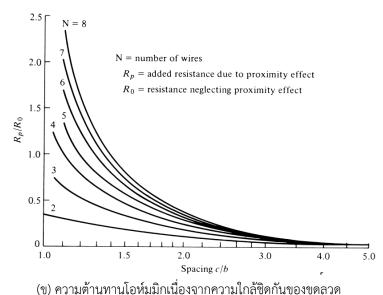
$$S=\pi a^2=\piigg(rac{\lambda}{25}igg)^2=rac{\pi\lambda^2}{625}$$
  $R_{_T}$ (1 ຈອບ)  $\simeq 31,171igg(rac{S^2}{\lambda^4}igg)=31,171igg(rac{\pi}{625}igg)^2=0.788$   $\Omega$   $R_{_T}$ (8 ຈອບ)  $=0.788(8)^2=50.43$   $\Omega$ 

ความต้านทานการแผ่พลังงานและความต้านทานการสูญเสียจะเป็นตัวกำหนดประสิทธิภาพการ แผ่พลังงานของสายอากาศดังแสดงในสมการ (2.84) โดยทั่วไปความต้านทานการสูญเสียของบ่วงขนาด เล็กหนึ่งรอบจะมีค่ามากกว่าความต้านทานการแผ่พลังงาน จึงส่งผลให้ประสิทธิภาพการแผ่พลังงานน้อย ตามไปด้วย ซึ่งประสิทธิภาพการแผ่พลังงานสามารถเพิ่มขึ้นได้ด้วยการเพิ่มจำนวนของบ่วง อย่างไรก็ตาม กระบวนการในการวิเคราะห์สายอากาศบ่วงที่มีจำนวนหลายรอบค่อนข้างขับซ้อน ดังนั้นในการหาประสิทธิภาพการแผ่พลังงานจะใช้กระบวนการที่ได้จากการวัดทดสอบ

โดยทั่วไปจะสมมติให้ความต้านทานการสูญเสียของบ่วงขนาดเล็กมีค่าเท่ากับของเส้นลวดตรงที่ มีความยาวของเส้นลวดเท่ากับเส้นรอบวงของบ่วงและคำนวณได้จากสมการ (2.88) สำหรับกรณีบ่วงที่มี จำนวนขดลวดหลายรอบจะมีการกระจายของกระแสไม่คงที่ รวมทั้งจะมีผลกระทบของผิวและความ ใกล้ชิดกันระหว่างขดลวด



(ก) บ่วงวงกลม N รอบ



**รูปที่ 5.2** บ่วงวงกลมจำนวน N รอบ และความต้านทานโอห์มมิกเนื่องจากผลกระทบของ ความใกล้ชิดกันของขดลวด

สำหรับบ่วงวงกลมที่มีจำนวนขดลวดเท่ากับ N รอบ มีรัศมีของบ่วงเท่ากับ a มีรัศมีของเส้น ลวดเท่ากับ b และมีระห่างระหว่างบ่วงเท่ากับ 2c ดังแสดงในรูปที่ 5.2(ก) จะมี**ความต้านทานโอห์มมิก** (Ohmic resistance) คือ

$$R_{ohmic} = \frac{Na}{b} R_S \left( \frac{R_p}{R_0} + 1 \right) \tag{5.26}$$

เมื่อ  $R_{\scriptscriptstyle S} = \sqrt{rac{\omega \mu_{\scriptscriptstyle 0}}{2\sigma}} =$  อิมพีแดนซ์บนผิวของตัวนำ

 $R_{_p}=$ ความต้านทานโอห์มมิกต่อหน่วยความยาวเนื่องจากผลกระทบของความใกล้ชิดกันของ ขดลวด

 $R_{_{0}}=rac{NR_{_{S}}}{2\pi b}=$ ความต้านทานจากผลกระทบของผิวโอห์มมิกต่อหน่วยความยาว มีหน่วยเป็นโอห์ม/เมตร

โดยอัตราส่วนของ  $R_p \ / \ R_0$  เป็นฟังก์ชันของระยะห่าง  $c \ / \ b$  สำหรับบ่วงที่มีจำนวนรอบของ ขดลวดคือ  $2 \le N \le 8$  ได้ถูกแสดงในรูปที่ 5.2(ข) ซึ่งพบว่าถ้าระยะห่างระหว่างบ่วงแต่ละรอบมีค่าน้อย ความต้านทานโอห์มมิกจะมีค่าเป็นสองเท่าเมื่อเทียบกับกรณีที่ไม่มีผลกระทบจากความชิดใกล้ของบ่วง

<u>ตัวอย่างที่ 5.5</u> จงหาประสิทธิภาพการแผ่พลังงานของบ่วงวงกลมหนึ่งรอบและแปดรอบที่  $f=100~{
m MHz}$  เมื่อรัศมีของบ่วงเท่ากับ  $\lambda\,/\,25$  รัศมีของเส้นลวดเท่ากับ  $10^{-4}\lambda$  ระยะห่าง ระหว่างขดลวดแต่ละรอบเท่ากับ  $4\times 10^{-4}\lambda$  สมมติให้เส้นลวดทำจากทองแดงที่มีค่าความนำไฟฟ้า เท่ากับ  $5.7\times 10^7~{
m S/m}$  และสายอากาศแผ่พลังงานในอวกาศว่าง

วิธีทำ

$$S = \pi a^2 = \pi \left(\frac{\lambda}{25}\right)^2 = \frac{\pi \lambda^2}{625}$$

$$R_{_{r}}$$
(1 รอบ)  $\simeq 31,171 iggl(rac{S^2}{\lambda^4}iggr) = 31,171 iggl(rac{\pi}{625}iggr)^2 = 0.788$   $\Omega$ 

$$R_r$$
 (8 รอบ)  $= 0.788(8)^2 = 50.43$   $\Omega$ 

ความต้านทานการสูญเสียสำหรับบ่วงหนึ่งรอบสามารถหาได้จากสมการ (2.88) คือ

$$R_{_L} = R_{_{h\!f}} = \frac{a}{b} \sqrt{\frac{\pi f \mu_{_0}}{\sigma}} = \frac{1}{25(10^{-4})} \sqrt{\frac{\pi (10^8)(4\pi \times 10^{-7})}{5.7 \times 10^7}} = 1.053 \ \Omega$$

และประสิทธิภาพการแผ่พลังงานสามารถหาได้จากสมการ (2.84) คือ

$$e_{cd} = \frac{R_r}{R_r + R_r} = \frac{0.788}{0.788 + 1.053} = 0.428 = 42.8\%$$

และจากรูปที่ 5.2(ข) จะได้

$$\frac{R_p}{R_0} = 0.38$$

ดังนั้นจากสมการ (5.25) จะได้ความต้านทานสำหรับบ่วงจำนวนแปดรอบคือ

$$R_{\scriptscriptstyle L} = R_{\scriptscriptstyle ohmic} = rac{8}{25(10^{-4})} \sqrt{rac{\pi (10^8)(4\pi imes 10^{-7})}{5.7 imes 10^7}} (1.38) = 11.62 \, \, \Omega$$

ดังนั้น

$$e_{cd} = \frac{R_r}{R_r + R_{_I}} = \frac{50.43}{50.43 + 11.62} = 0.813 = 81.3\%$$

## 5.2.3 ความหนาแน่นการแผ่พลังงานและสภาพเจาะจงทิศทาง

กำลังงานจริงที่ถูกแผ่พลังงานจากบ่วง ( $P_{rad}$ ) สามารถหาจากสมการ (2.54) นอกจากนี้กำลัง การแผ่พลังงาน ( $P_{rad}$ ) ยังสัมพันธ์กับความหนาแน่นการแผ่พลังงานเฉลี่ย ( $W_{av}$ ) ซึ่งองค์ประกอบของ ความหนาแน่นการแผ่พลังงานจะมีเฉพาะในแนวรัศมีเท่านั้น ( $W_{r}$ ) และมีความสัมพันธ์กับความเข้มการ แผ่พลังงาน (U) คือ

$$U = r^{2}W_{r} = \frac{\eta}{2} \left(\frac{k^{2}a^{2}}{4}\right)^{2} \left|I_{0}\right|^{2} \sin^{2}\theta = \frac{r^{2}}{2\eta} \left|E_{\phi}(r, \theta, \phi)\right|^{2}$$
 (5.27)

รูปที่ 5.3 แสดงแบบรูปนอร์มอลไลซ์ของบ่วงขนาดเล็กจากสมการ (5.27) ซึ่งพบว่าแบบรูปของบ่วงขนาด เล็กมีลักษณะเหมือนกับสายอากาศไดโพลจิ๋ว โดยมีค่าสูงสุดของแบบรูปอยู่ที่ตำแหน่ง  $\theta=\pi/2$  และ แสดงได้คือ

$$U_{\text{max}} = U \Big|_{\theta = \pi/2} = \frac{\eta}{2} \left( \frac{k^2 a^2}{4} \right)^2 \left| I_0 \right|^2$$
 (5.28)

เมื่อใช้สมการ (5.28) และ (5.24) จะสามารถหาสภาพเจาะจงทิศทางของบ่วงขนาดเล็กได้คือ

$$D_{0} = 4\pi \frac{U_{\text{max}}}{P_{rad}} = \frac{3}{2} \tag{5.29}$$

# พื้นที่ที่จับคลื่นไถ้

และพื้นที่ประสิทธิผลสูงสุดคือ

$$A_{em} = \left(\frac{\lambda^2}{4\pi}\right) D_0 = \frac{3\lambda^2}{8\pi} \tag{5.30}$$

ซึ่งจะเห็นได้ว่าสภาพเจาะจงทิศทางและพื้นที่ประสิทธิผลสูงสุดของสายอากาศบ่วงขนาดเล็กที่ค่า เหมือนกับสายอากาศไดโพลจิ๋ว โดยสามารถคาดการณ์ได้จากการที่มีแบบรูปการแผ่พลังงานที่เหมือนกัน

**ตัวอย่างที่ 5.6** รัศมีของบ่วงขนาดเล็กเท่ากับ  $\lambda \, / \, 25\,$  กระแสมีค่าคงที่ จงหาพื้นที่กายภาพของบ่วง และเปรียบเทียบกับพื้นที่ประสิทธิผลสูงสุด

#### <u>วิธีทำ</u>

$$S$$
 (กายภาพ)  $=\pi a^2=\piigg(rac{\lambda}{25}igg)^2=rac{\pi\lambda^2}{625}=5.03 imes10^{-3}\lambda^2$ 

$$A_{em} = \frac{3\lambda^2}{8\pi} = 0.119\lambda^2$$

$$\frac{A_{em}}{S} = \frac{0.119\lambda^2}{5.03 \times 10^{-3} \lambda^2} = 23.66$$

ความยาวทางไฟฟ้าของบ่วงมีขนาดมากกว่าความยาวทางกายภาพประมาณ 24 เท่า

$$R_{\rm L} = R_{\rm hf} = \frac{a}{b} \sqrt{\frac{\pi f \mu_{\rm 0}}{\sigma}} = \frac{1}{25(10^{-4})} \sqrt{\frac{\pi (10^8)(4\pi \times 10^{-7})}{5.7 \times 10^7}} = 1.053~\Omega$$

#### 5.2.4. วงจรสมมูล

บ่วงขนาดเล็กมีอิมพีแดนซ์แสดงในรูปของความเหนี่ยวนำเป็นส่วนใหญ่ และวงจรสมมูลของ องค์ประกอบแบบก้อน (Lumped element) แสดงในรูปที่ 5.3

#### ก. โหมดส่ง

วงจรสมมูลสำหรับอิมพีแดนซ์อินพุทเมื่อสายอากาศบ่วงถูกใช้ในโหมดส่งได้ถูกแสดงในรูปที่ 5.3 ซึ่งอิมพีแดนซ์อินพุทแสดงได้คือ

$$Z_{_{in}} = R_{_{in}} + j X_{_{in}} = (R_{_{r}} + R_{_{L}}) + j (X_{_{A}} + X_{_{i}}) \eqno(5.31)$$

เมื่อ

 $R_{_{\perp}}$  คือ ความต้านทานการแผ่พลังงานที่ถูกกำหนดในสมการ (5.25)

 $R_{_L}$  คือ ความต้านทานการสูญเสียของบ่วงตัวนำ

 $X_{\!\scriptscriptstyle A}$  คือ รีแอกแตนซ์ความเหนี่ยวนำภายนอกของสายอากาศบ่วง $=\omega L_{\!\scriptscriptstyle A}$ 

 $X_{i}$  คือ รีแอกแตนซ์ความถี่สูงที่เกิดภายในบ่วงตัวนำ  $=\omega L_{i}$ 

จากรูปที่ 5.4 พบว่าตัวเก็บประจุ  $C_r$  ได้ถูกต่อขนานเข้าไปในวงจรเพื่อให้สายอากาศเกิด เรโซแนนซ์ สำหรับการหาค่าความจุที่ความถี่เรโซแนนซ์นั้น สามารถหาได้จากสมการ (5.31) โดยแสดงใน รูปของแอดมิตแตนซ์ (Admittance) คือ

$$\frac{1}{2} \| \frac{1}{2} = \frac{1}{2} + \frac{1}{2}$$
 $\frac{1}{2} \| \frac{1}{2} = \frac{1}{2} + \frac{1}{2}$ 
 $\frac{1}{2} \| \frac{1}{2} = \frac{1}{2} + \frac{1}{2}$ 
 $\frac{1}{2} \| \frac{1}{2} = \frac{1}{2} + \frac{1}{2}$ 
 $\frac{1}{2} \| \frac{1}{2} + \frac{1}{2} \| \frac{1}{2} \| \frac{1}{2} + \frac{1}{2} \| \frac{1}$ 

$$Y_{in} = G_{in} + jB_{in} = \frac{1}{Z_{in}} = \frac{1}{R_{in} + jX_{in}}$$

$$Admittent \theta$$

$$(5.32)$$

เมื่อ

$$G_{in} = \frac{R_{in}}{R^2 + X^2} \tag{5.32n}$$

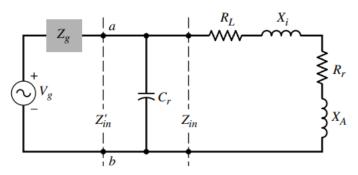
$$B_{in} = -\frac{X_{in}}{R_{in}^2 + X_{in}^2} \qquad (5.320)$$

เพื่อให้เกิดเรโซแนนซ์ ซัสเซฟแตนซ์ (Susceptance)  $B_r$  ของตัวเก็บประจุ  $C_r$  จะต้องหักล้างกับส่วน จินตภาพคือ  $B_m$  ในสมการ (5.32) ซึ่งถูกแสดงในสมการ (5.32ข) ดังนั้นสามารถทำได้โดยการเลือก  $C_r$  ได้คือ

$$C_r = \frac{B_r}{2\pi f} = -\frac{B_{in}}{2\pi f} = \frac{1}{2\pi f} \frac{X_{in}}{R_{in}^2 + X_{in}^2}$$
 (5.33)

ซึ่งอิมพีแดนซ์อินพุทที่เรโซแนนซ์มีค่าเป็น

$$Z'_{in} = R'_{in} = \frac{1}{G_{in}} = \frac{R_{in}^2 + X_{in}^2}{R_{in}} = R_{in} + \frac{X_{in}^2}{R_{in}}$$
(5.34)



รูปที่ 5.3 วงจรสมมูลของสายอากาศบ่วงในโหมดการส่ง

ความต้านทานการสูญเสีย  $R_{\!\scriptscriptstyle L}$  ของบ่วงตัวนำสามารถคำนวณหาได้ตามตัวอย่างที่ 5.5 สำหรับ รีแอกแตนซ์ความเหนี่ยวนำ  $L_{\!\scriptscriptstyle A}$  ของบ่วงสามารถหาได้คือ

บ่วงวงกลมรัศมี a และเส้นลวดรัศมี b

$$L_{\scriptscriptstyle A} = \mu_{\scriptscriptstyle 0} a \left[ \ln \left( \frac{8a}{b} \right) - 2 \right] \tag{5.35n}$$

บ่วงสี่เหลี่ยมที่แต่ละด้านยาว a และเส้นลวดรัศมี b

$$L_{\scriptscriptstyle A} = 2\mu_{\scriptscriptstyle 0} \, \frac{a}{\pi} \bigg[ \ln \bigg( \frac{a}{b} \bigg) - 0.774 \bigg] \tag{5.350}$$

รีแอกแตนซ์ภายในของบ่วงตัวนำ  $X_i$  หาได้จากความเหนี่ยวนำภายใน สำหรับบ่วงหนึ่งรอบสามารถ ประมาณได้คือ

$$L_{i} = \frac{l}{\omega P} \sqrt{\frac{\omega \mu_{0}}{2\sigma}} = \frac{a}{\omega b} \sqrt{\frac{\omega \mu_{0}}{2\sigma}} \tag{5.36}$$

เมื่อ l คือ ความยาว และ P คือ เส้นรอบวงของบ่วง

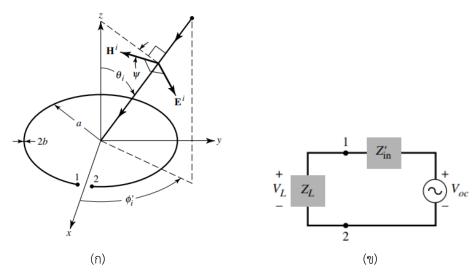
#### ข. โหมดรับ

สายอากาศบ่วงมักถูกใช้เป็นสายอากาศรับหรือเป็นโพรบสำหรับวัดความหนาแน่นฟลักซ์ แม่เหล็ก รูปที่ 5.4(ก) แสดงคลื่นระนาบที่เดินทางมาตกกระทบบ่วงและเหนี่ยวนำให้เกิดแรงดันตกคร่อมที่ ขั้วต่อ ซึ่งแรงดันนี้สัมพันธ์กับความยาวประสิทธิผลเวกเตอร์และสนามไฟฟ้าตกกระทบสายอากาศ รวมทั้ง ยังเป็นสัดส่วนโดยตรงกับความหนาแน่นฟลักซ์ไฟฟ้าที่ตกกระทบสายอากาศ ( $B_z^i$ ) ที่อยู่ในแนวตั้งฉากกับ ระนาบของบ่วง โดยแรงดันวงจรเปิดสำหรับบ่วงหนึ่งรอบสามารถเขียนได้คือ

$$V_{oc} = j\omega\pi a^2 B_z^i \tag{5.37}$$

แรงดันวงจรเปิดจากสมการ (5.37) สัมพันธ์กับขนาดของสนามแม่เหล็กและสนามไฟฟ้าตกกระทบคือ

$$V_{ac} = j\omega\pi a^2\mu_0 H^i\cos\psi_i\sin\theta_i = jk_0\pi a^2 E^i\cos\psi_i\sin\theta_i \tag{5.37a}$$



รูปที่ 5.4 สายอากาศบ่วงและวงจรสมมูลในโหมดรับ

เมื่อ  $\psi_i$  คือ มุมระหว่างทิศทางของสนามแม่เหล็กในระนาบของคลื่นตกกระทบและระนาบของการตก กระทบดังแสดงในรูปที่ 5.4(ก)

เนื่องจากแรงดันวงจรเปิดสัมพันธ์กับความยาวประสิทธิผลเวกเตอร์ ซึ่งความยาวประสิทธิผล สำหรับบ่วงหนึ่งรอบสามารถเทียนได้คือ

$$\mathbf{l}_{e} = \hat{\mathbf{a}}_{\phi} l_{e} = \hat{\mathbf{a}}_{\phi} j k_{0} \pi a^{2} E^{i} \cos \psi_{i} \sin \theta_{i} = \hat{\mathbf{a}}_{\phi} j k_{0} S E^{i} \cos \psi_{i} \sin \theta_{i}$$
 (5.38)

เมื่อ S คือ พื้นที่ของบ่วง

เมื่ออิมพีแดนซ์ของโหลด  $Z_L$  เชื่อมต่อกับขั้วต่อเอาต์พุตของบ่วงดังแสดงในรูปที่ 5.4(v) แรงดัน ที่ตกคร่อมอิมพีแดนซ์ของโหลดซึ่งสัมพันธ์กับอิมพีแดนซ์อินพุทและแรงดันวงจรเปิดในสมการ (5.37ก) คือ

$$V_{L} = V_{oc} \frac{Z_{L}}{Z_{in}' + Z_{L}} \tag{5.39}$$

#### 5.3 บ่วงวงกลมกระแสคงที่

สายอากาศบ่วงวงกลมในรูปที่ 5.1(ข) ไม่จำเป็นที่รัศมีต้องมีขนาดเล็ก โดยยังคงพิจารณาให้ กระแสบนบ่วงมีค่าคงที่ดังแสดงในสมการ (5.7) และศักย์เวกเตอร์แม่เหล็กได้ถูกกำหนดในสมการ (5.1)

อย่างไรก็ตามการอินทิเกรตของสมการ (5.1) มีความซับซ้อน จึงจำกัดขอบเขตการอินทิเกรตในย่านสนาม  $z \in \mathbb{R}$ 

การกระจายของกระแสที่มีค่าคงที่ตามแนวของเส้นรอบวงจะเป็นจริงสำหรับเส้นรอบวงของบ่วง ที่มีค่าน้อยกว่า  $0.1\lambda$  (รัศมีมีค่าน้อยกว่า  $0.016\lambda$ ) ซึ่งกระบวนในการหาสนามที่ถูกแผ่ออกจาก สายอากาศบ่วงในหัวข้อนี้จะเป็นการหาที่ย่านสนามระยะไกลสำหรับบ่วงที่มีขนาดใด ๆ ก็ได้และการ กระจายของกระแสไม่จำเป็นต้องมีค่าคงที่

# 5.3.1 สนามที่แผ่กระจายออกจากสายอากาศ

ในการหาสนามในย่านสนามระยะไกล ระยะทาง R สามารถประมาณได้คือ

$$R=\sqrt{r^2+a^2-2ar\sin\theta\cos(\phi')}\simeq\sqrt{r^2-2ar\sin\theta\cos(\phi')}$$
 สำหรับ  $r\gg a$  (5.40)

ซึ่งสามารถลดรูปโดยใช้การขยายแบบไบโนเมียล (Binomial expansion) ได้คือ

$$R\simeq r\sqrt{1-rac{2a}{r}\sin\theta\cos\phi'}=r-a\sin\theta\cos\phi'=r-a\cos\psi_0$$
 ในเทอมของเฟส (5.41ก)

$$R \simeq r$$
 ในเทอมของแอมพลิจูด (5.41ข)

เนื่องจาก

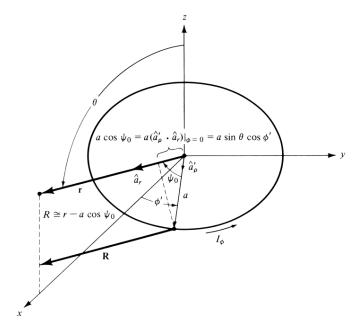
$$\cos \psi_0 = \hat{\mathbf{a}}_{\rho} \cdot \hat{\mathbf{a}}_r \Big|_{\phi=0} = \hat{\mathbf{a}}_x \cos \phi' + \hat{\mathbf{a}}_y \sin \phi'$$

$$\cdot \hat{\mathbf{a}}_x \sin \theta \cos \phi + \hat{\mathbf{a}}_y \sin \theta \sin \phi + \hat{\mathbf{a}}_z \cos \theta$$

$$= \sin \theta \cos \phi'$$
(5.42)

โดยความสัมพันธ์ระหว่าง R และ r สำหรับจุดสังเกตที่มุม  $\phi$  ใด ๆ ในย่านสนามระยะไกลได้ถูกแสดง ในรูปที่ 5.1(ข) สำหรับจุดสังเกตที่  $\phi=0$  แสดงในรูปที่ 5.5 ดังนั้นศักย์เวกเตอร์แม่เหล็กสำหรับ องค์ประกอบในทิศทาง  $\phi$  ในสมการ (5.13) สามารถแสดงในรูปแบบอย่างง่ายคือ

$$A_{\phi} = \frac{a\mu I_{0}e^{-jkr}}{4\pi r} \left[ \int_{\phi'=0}^{\pi} \cos(\phi') e^{jka\sin\theta\cos\phi'} d\phi' + \int_{\phi'=\pi}^{2\pi} \cos(\phi') e^{jka\sin\theta\cos\phi'} d\phi' \right]$$
 (5.43)



รูปที่ 5.5 โครงสร้างของสายอากาศบ่วงสำหรับการวิเคราะห์ในย่านสนามระยะไกล

เทอมที่สองในวงเล็บสามารถเขียนได้ด้วยการเปลี่ยนตัวแปรให้อยู่ในรูป

$$\phi' = \phi'' + \pi \tag{5.44}$$

ดังนั้นสมการ (5.43) สามารถเขียนใหม่ได้คือ

$$A_{\phi} = \frac{a\mu I_{0}e^{-jkr}}{4\pi r} \left[ \int_{\phi'=0}^{\pi} \cos(\phi') e^{jka\sin\theta\cos\phi'} d\phi' - \int_{\phi''=0}^{\pi} \cos(\phi'') e^{jka\sin\theta\cos\phi''} d\phi'' \right]$$
(5.45)

การอินทิกรัลของสมการ (5.45) สามารถถูกอินทิเกรตได้คือ (ดูได้ที่ภาคผนวก 4 ของหนังสือ Antenna Theory: Analysis and Design ของ Balanis)

$$\int_{0}^{\pi} \cos(n\phi) e^{+jz\cos\phi} d\phi = \pi j J_{n}(z)$$
(5.46)

เมื่อ  $J_n(z)$  คือ ฟังก์ชันเบสเซล (Bessel function) ชนิดที่หนึ่งลำดับที่ n ดังนั้นเมื่อใช้สมการ (5.46) สามารถลดรูปสมการ (5.45) ได้คือ

$$A_{\!\scriptscriptstyle\phi} \simeq \frac{a\mu I_{\!\scriptscriptstyle 0} e^{-jkr}}{4\pi r} \Big[\pi j J_{\!\scriptscriptstyle 1}(ka\sin\theta) - \pi j J_{\!\scriptscriptstyle 1}(-ka\sin\theta)\Big] \eqno(5.47)$$

เบสเซลชนิดที่หนึ่งและลำดับที่ n ได้ถูกกำหนดโดยอนุกรมไม่จำกัด (ดูได้ที่ภาคผนวก 4 ของ หนังสือ Antenna Theory: Analysis and Design ของ Balanis) คือ

$$J_n(z) = \sum_{m=0}^{\infty} \frac{(-1)^m (z/2)^{n+2m}}{m!(m+n)!}$$
 (5.48)

โดยที่

$$J_{n}(-z) = (-1)^{n} J_{n}(z)$$
(5.49)

สำหรับ n=1 จะได้

$$J_{n}(-z) = -J_{n}(z) \tag{5.50}$$

จากสมการ (5.50) สามารถเขียนสมการ (5.47) ได้เป็น

$$A_{\!\scriptscriptstyle \phi} \simeq j \, \frac{a \mu I_{\scriptscriptstyle 0} e^{-jkr}}{2r} J_{\scriptscriptstyle 1}(ka \sin \theta) \tag{5.51} \label{eq:5.51}$$

ต่อมาสามารถหาสนาม **E** และ **H** ที่สัมพันธ์กับศักย์เวกเตอร์แม่เหล็กในสมการ (5.51) เนื่องจากสมการ (5.51) ใช้ได้เฉพาะกับย่านสนามระยะไกลเท่านั้น โดยกระบวนในการหาสนามแม่เหล็ก ไฟฟ้าโดยใช้ศักย์เวกเตอร์ในย่านสนามระยะไกลได้ถูกกล่าวในหัวข้อที่ 3.4 จากการใช้สมการ (3.39ก) และ (3.39ข) ซึ่งจะได้

$$E_{_{r}}\simeq E_{_{\theta}}=0 \tag{5.52n}$$

$$E_{_{\phi}}\simeq rac{ak\eta I_{_{0}}e^{-jkr}}{2r}J_{_{1}}(ka\sin heta)$$
 (5.521)

$$H_r \simeq H_\phi = 0 \tag{5.52A}$$

$$H_{ heta}\simeq -rac{E_{\phi}}{\eta}=-rac{akI_{0}e^{-jkr}}{2r}J_{1}(ka\sin heta)$$
 (5.524)

# 5.3.2 ความหนาแน่นกำลังงาน ความเข้มการแผ่พลังงาน ความต้านทานการแผ่พลังงาน และสภาพเจาะจงทิศทาง

จากความหนาแน่นกำลังเฉลี่ยทางเวลาคือ

$$\mathbf{W}_{av} = \frac{1}{2} \operatorname{Re} \left[ \mathbf{E} \times \mathbf{H}^* \right] = \frac{1}{2} \operatorname{Re} \left[ \hat{\mathbf{a}}_{\phi} E_{\phi} + \hat{\mathbf{a}}_{\theta} H_{\theta}^* \right] = \hat{\mathbf{a}}_{r} \frac{1}{2\eta} \left| E_{\phi} \right|^2$$
 (5.53)

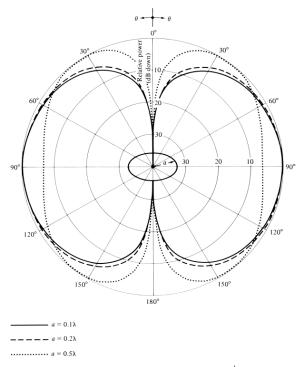
เมื่อแทนสมการ (5.52ข) ลงในสมการ (5.53) จะได้

$$\mathbf{W}_{av} = \hat{\mathbf{a}}_r \frac{(a\omega\mu)^2 \left|I_0\right|^2}{8nr^2} J_1^2(ka\sin\theta)$$
 (5.54)

ซึ่งสามารถหาความเข้มการแผ่พลังงานได้คือ

$$U = r^{2}W_{r} = \frac{(a\omega\mu)^{2} \left|I_{0}\right|^{2}}{8\eta} J_{1}^{2}(ka\sin\theta)$$
 (5.55)

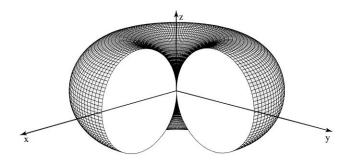
แบบรูปการแผ่พลังงานสำหรับรัศมีของบ่วงคือ  $a=\lambda/10,\,\lambda/5$  และ  $\lambda/2$  ได้ถูกแสดง ในรูปที่ 5.6 จากรูปแสดงให้เห็นว่าสนามที่ได้ถูกแผ่ออกจากบ่วงในทิศทางแนวแกนของบ่วง ( $\theta=0^\circ$ ) มี ค่าเป็นศูนย์ โดยรูปร่างของแบบรูปจะมีลักษณะคล้ายกับสายอากาศไดโพลที่มีความยาว  $l\leq\lambda$  (มีรูปร่าง เป็นเลขแปด) ซึ่งถ้ารัศมีของบ่วงมีค่ามากกว่า  $0.5\lambda$  ความเข้มสนามบนระนาบของบ่วง ( $\theta=90^\circ$ ) จะมี ค่าลดลงและในที่สุดจะกลายเป็นศูนย์เมื่อ  $a\simeq0.61\lambda$  แต่เมื่อ  $a>0.61\lambda$  แบบรูปบนระนาบของบ่วง จะเริ่มชัดเจนขึ้นและเริ่มมีหลายพู



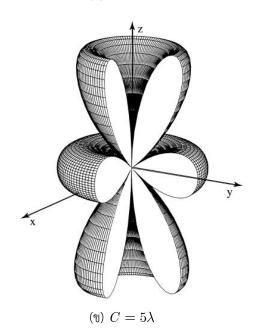
รูปที่ 5.6 แบบรูปแอมพลิจูดในระนาบมุมยกสำหรับบ่วงวงกลมที่มีการกระจายของกระแสคงที่

แบบรูปสามมิติของสายอากาศบ่วงที่มีเส้นรอบวงคือ  $C=0.1\lambda$  และ  $5\lambda$  เมื่อสมมติให้การ กระจายของกระแสบนบ่วงมีค่าคงที่ได้ถูกแสดงในรูปที่ 5.7 ซึ่งจากรูปจะเห็นได้ว่าสำหรับบ่วงที่มีเส้นรอบ วง  $0.1\lambda$  จะมีแบบรูปเป็นรูปเลขแปด  $(\sin\theta)$  ในขณะที่บ่วงที่มีเส้นรอบวง  $5\lambda$  แบบรูปจะมีหลายพู ซึ่ง แบบรูปที่มีลักษณะเป็นหลายพูนี้จะเกิดกับบ่วงขนาดใหญ่ที่มีเส้นรอบวงมากกว่า  $3.83\lambda$  (รัศมีมากกว่า  $0.61\lambda$ )

นอกจากนี้ยังพบว่าถ้าบ่วงมีเส้นรอบวงประมาณหนึ่งความยาวคลื่น ( $C\simeq\lambda$ ) การแผ่พลังงาน สูงสุดของบ่วงเมื่อการกระจายของกระแสบนบ่วงไม่คงที่จะอยู่ในแนวแกนของบ่วง ( $\theta=0^\circ,\,180^\circ$ ) นั่น คือการแผ่พลังงานสูงสุดจะอยู่ในแนวตั้งฉากกับระนาบของบ่วง จากการแผ่พลังงานในรูปแบบนี้ บ่วง วงกลมจึงถูกนำไปใช้ในออกแบบเป็นองค์ประกอบหนึ่งของสายอากาศยากิ-อูดะ แบบอาร์เรย์ เช่น ตัวป้อน สัญญาณ ไดเร็กเตอร์ และตัวสะท้อน นอกจากนี้บ่วงวงกลมที่มีเส้นรอบวงหนึ่งความยาวคลื่นยังถูกนำไป ประยุกต์ใช้งานในหลายด้านและยังเป็นสายอากาศบ่วงพื้นฐานเช่นเดียวกับสายอากาศไดโพลความยาว ครึ่งความยาวคลื่น



(n)  $C=0.1\lambda$ 



รูปที่ 5.7 แบบรูปแอมพลิจูดสามมิติของบ่วงวงกลมที่มีการกระจายของกระแสคงที่

ความหนาแน่นการแผ่พลังงานสามารถเขียนได้คือ

$$P_{rad} = \iint_{S} \mathbf{W}_{av} \cdot d\mathbf{S} = \frac{\pi (a\omega\mu)^2 \left| I_0 \right|^2}{4\eta} \int_{0}^{\pi} J_1^2(ka\sin\theta)\sin\theta d\theta \tag{5.56}$$

การอินทิกรัลสมการ (5.56) สามารถเขียนได้คือ

$$\int_{0}^{\pi} J_{1}^{2}(ka\sin\theta)\sin\theta d\theta = \frac{1}{ka} \int_{0}^{2ka} J_{2}(x)dx$$
 (5.57)

(ก) การประมาณสำหรับบ่วงขนาดใหญ่ (  $a \geq \lambda \ / \ 2$  )

การหาคำตอบของสมการ (5.56) จะใช้การประมาณสำหรับบ่วงขนาดใหญ่ (  $a \geq \lambda \mathbin{/} 2$  )

ซึ่งประมาณได้คือ

$$\int_{0}^{\pi} J_1^2(ka\sin\theta)\sin\theta d\theta = \frac{1}{ka}\int_{0}^{2ka} J_2(x)dx \simeq \frac{1}{ka}$$
 (5.58)

จะได้ความหนาแน่นการแผ่พลังงานคือ

$$P_{rad} \simeq rac{\pi (a\omega\mu)^2 \left|I_0\right|^2}{4\eta(ka)}$$
 (5.59)

ความเข้มการแผ่พลังงานสูงสุดเกิดขึ้นเมื่อ  $ka\sin\theta=1.84$  นั่นคือ

$$U\Big|_{\max} = \frac{(a\omega\mu)^2 \left|I_0\right|^2}{8\eta} J_1^2(ka\sin\theta)\Big|_{ka\sin\theta=1.84} = \frac{(a\omega\mu)^2 \left|I_0\right|^2}{8\eta} (0.582)^2$$
 (5.60)

ดังนั้น

$$R_{\rm rad} = \frac{2P_{\rm rad}}{\left|I_{\rm o}\right|^2} = \frac{2\pi(a\omega\mu)^2}{4\eta(ka)} = \eta\!\left(\frac{\pi}{2}\right)\!ka = 60\pi^2(ka) = 60\pi^2\left(\frac{C}{\lambda}\right) \tag{5.61}$$

$$D_0 = 4\pi \frac{U_{\text{max}}}{P_{\text{rad}}} = 4\pi \frac{ka(0.582)^2}{2\pi} = 2ka(0.582)^2 = 0.677 \left(\frac{C}{\lambda}\right)$$
 (5.62)

$$A_{em} = \frac{\lambda^2}{4\pi} D_0 = \frac{\lambda^2}{4\pi} 0.677 \left( \frac{C}{\lambda} \right) = 5.39 \times 10^2 \lambda C \tag{5.63}$$

เมื่อ C (เส้นรอบวง)  $=2\pi a$  และ  $\eta \simeq 120\pi$ 

(ข) การประมาณสำหรับบ่วงขนาดกลาง (  $\lambda \ / \ 6\pi \le a \le \lambda \ / \ 2$  )

ถ้ารัศมีของบ่วงคือ  $\lambda \, / \, (6\pi) = 0.053 \lambda \leq a < \lambda \, / \, 2$  สามารถประมาณความ ต้านทานการแผ่พลังงานและสภาพเจาะจงทิศทางได้คือ

$$R_{rad} = \frac{2P_{rad}}{\left|I_0\right|^2} = \eta \pi(ka)^2 Q_{11}^{(1)}(ka)$$
 (5.64a)

$$D_{0} = \frac{4\pi U_{\text{max}}}{P_{\text{rad}}} = \frac{F_{\text{m}}(ka)}{Q_{11}^{(1)}(ka)} \tag{5.659}$$

เมื่อ

$$F_{\scriptscriptstyle m}(ka) = J_{\scriptscriptstyle 1}^2(ka\sin\theta)\Big|_{\rm max} = \begin{cases} J_{\scriptscriptstyle 1}^2(1.840) = (0.582)^2 = 0.339 \\ ka > 1.840 \ (a > 0.293\lambda) \\ J_{\scriptscriptstyle 1}^2(ka) \\ ka < 1.840 \ (a < 0.293\lambda) \end{cases} \tag{5.66A}$$

(ค) การประมาณสำหรับบ่วงขนาดเล็ก (  $a < \lambda \ / \ 6\pi$  )

ถ้ารัศมีของบ่วงน้อย (  $a<\lambda$  /  $6\pi$  ) สนามแม่เหล็กไฟฟ้าสามารถหาได้จากสมการ (5.52n) – (5.52v) โดยฟังก์ชันเบสเซล  $J_1(ka\sin\theta)$  สามารถแสดงในรูปของอนุกรมไม่จำกัดคือ

$$J_{\scriptscriptstyle 1}(ka\sin\theta) = \frac{1}{2}(ka\sin\theta) - \frac{1}{16}(ka\sin\theta)^3 + \dots \eqno(5.67)$$

ถ้า ka มีค่าน้อย (  $ka < \frac{1}{3}$  ) สมการ (5.56) สามารถประมาณได้คือ

$$J_{\scriptscriptstyle 1}(ka\sin\theta)\simeq\frac{1}{2}(ka\sin\theta) \tag{5.67a}$$

ดังนั้นสมการ (5.52ก) - (5.52ง) สามารถเขียนใหม่ได้คือ

$$E_{x} \simeq E_{a} = 0 \tag{5.68n}$$

$$E_{\phi}\simeq rac{a^2\omega\mu kI_0e^{-jkr}}{4r}\sin heta=\etarac{a^2k^2I_0e^{-jkr}}{4r}\sin heta$$
 (5.68খ)

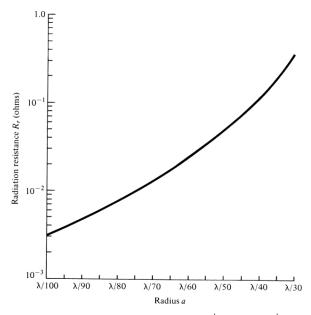
$$H_r \simeq H_\phi = 0 \tag{5.68A}$$

$$H_{_\phi}\simeq -rac{a^2\omega\mu kI_{_0}e^{-jkr}}{4\eta r}\sin heta=-rac{a^2k^2I_{_0}e^{-jkr}}{4r}\sin heta$$
 (5.684)

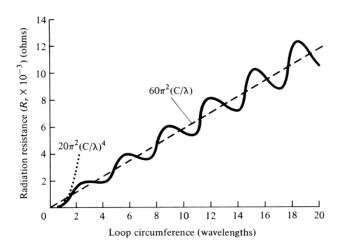
โดยความต้านทานการแผ่พลังงาน ความเข้มการแผ่พลังงาน สภาพเจาะจงทิศทาง และพื้นที่ประสิทธิผล สูงสุดยังคงใช้สมการ (5.25) (5.26) (5.29) และ (5.30) ตามลำดับ

รูปที่ 5.8 แสดงการเปลี่ยนแปลงของความต้านทานการแผ่พลังงานที่เป็นฟังก์ชันกับรัศมีของบ่วง ที่มีค่าอยู่ระหว่าง  $\lambda / 100 \leq a \leq \lambda / 30$  โดยใช้การประมาณจากสมการ (5.67ก) ซึ่งจะเห็นได้ว่าค่า ความต้านทานการแผ่พลังงานมีค่าน้อยมาก (น้อยกว่า 1 โอห์ม) และโดยทั่วไปจะมีค่าน้อยกว่าความ ต้านทานการสูญเสียของเส้นลวด ดังนั้นเมื่อนำสายอากาศบ่วงที่มีค่าความต้านทานการแผ่พลังงานต่ำไป ต่อกับสายนำสัญญาณในทางปฏิบัติที่มีค่าอิมพีแดนซ์คุณลักษณะเท่ากับ 50 โอห์ม หรือ 75 โอห์ม จะเกิด ความไม่แมตซ์เป็นอย่างมากระหว่างสายอากาศบ่วงและสายนำสัญญาณ แต่จะสามารถเพิ่มค่าความ ต้านทานการแผ่พลังงานได้โดยการเพิ่มจำนวนรอบของบ่วงดังแสดงในสมการ (5.25) อย่างไรก็ตามการ เพิ่มจำนวนรอบของบ่วงส่งผลให้ค่าความต้านทานการสูญเสียมีค่าสูงขึ้นจึงทำให้สายอากาศมีประสิทธิภาพ ลดลง รูปที่ 5.9 แสดงการพล็อตค่าความต้านทานการแผ่พลังงานสำหรับ  $0 < ka = C / \lambda < 20$  จากสมการ (5.57) โดยใช้การคำนวณด้วยเทคนิคเชิงตัวเลข เมื่อเส้นประแสดงค่าความต้านทานการแผ่ พลังงานจากการประมาณของบ่วงขนาดใหญ่ในสมการ (5.58) และเส้นแบบจุดแสดงค่าความต้านทานการ แผ่พลังงานจากการประมาณของบ่วงขนาดใหญ่ในสมการ (5.67ก)

เนื่องจากอิมพีแดนซ์อินพุทจะมีทั้งส่วนจริงและส่วนจินตภาพ สายอากาศจะมีการแมตซ์ อิมพีแดนซ์ที่ดีกับสายนำสัญญาณถ้าส่วนจริงของสายอากาศมีค่าเท่ากับส่วนจริงของอิมพีแดนซ์ คุณลักษณะของสายนำสัญญาณที่ไม่มีการสูญเสีย ดังนั้นส่วนจินตภาพจะทำให้เกิดความไม่แมตซ์เกิดขึ้น อย่างไรก็ตามสามารถลดส่วนจินตภาพลงได้ด้วยการต่อองค์ประกอบรีแอคทีฟ (ตัวเหนี่ยวนำหรือตัวเก็บ ประจุ) คร่อมที่ขั้วของบ่วงเพื่อให้สายอากาศเกิดเรโซแนนซ์ที่ความถี่ที่ต้องการ

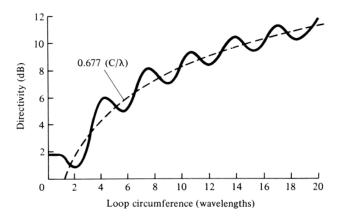


ร**ูปที่ 5.8** ความต้านทานการแผ่พลังงานของบ่วงวงกลมที่มีกระแสคงที่โดยใช้การประมาณ จากสมการ (5.67ก) (ภาพจาก C. A. Balanis, Antenna Theory: Analysis and Design)



(ก) ความต้านทานการแผ่พลังงานสำหรับบ่วงวงกลม

ร**ูปที่ 5.9** ความต้านทานการแผ่พลังงานและสภาพเจาะจงทิศทางของบ่วงวงกลมที่มีกระแสคงที่ (ภาพจาก C. A. Balanis, Antenna Theory: Analysis and Design)



(ข) สภาพเจาะจงทิศทางของบ่วงวงกลม

รูปที่ 5.9 ต่อ

#### 5.4 บ่วงวงกลมกระแสไม่คงที่

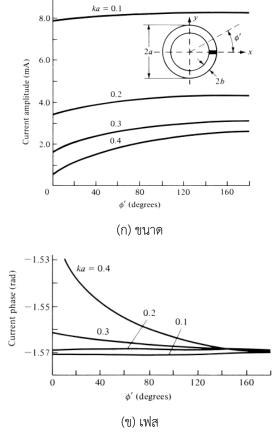
การวิเคราะห์สายอากาศบ่วงในหัวข้อที่ผ่านมาอยู่บนพื้นฐานของการกระจายกระแสบนบ่วงมี ค่าคงที่ ซึ่งการประมาณนี้จะมีความถูกต้องก็ต่อเมื่อรัศมีของบ่วงมีความยาวทางไฟฟ้าน้อยมาก (โดยทั่วไป  $a < 0.016\lambda$ ) ดังนั้นถ้าขนาดของบ่วงเพิ่มขึ้น ควรพิจารณาการกระจายของกระแสบนเส้นรอบวงของ บ่วงให้เหมาะสม ซึ่งการประมาณการกระจายของกระแสบนบ่วงที่ดีสามารถแสดงอยู่รูปอนุกรมฟูเรียร์คือ

$$I(\phi') = I_0 + 2\sum_{n=1}^{M} I_n \cos(n\phi')$$
 (5.69)

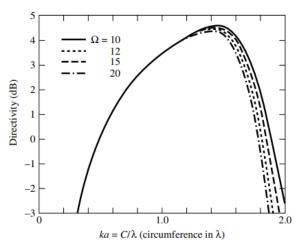
เมื่อ  $\phi'$  คือ ตำแหน่งที่ถูกวัดจากจุดป้อนสัญญาณบนเส้นรอบวงของบ่วงดังแสดงในรูปที่ 5.8

อย่างไรก็ตามการวิเคราะห์สนามที่แผ่ออกจากบ่วงสำหรับกรณีกระแสไม่คงที่จะมีความซับซ้อน ค่อนข้างสูง ซึ่งมีหลายงานวิจัยที่ได้แสดงข้อมูลอยู่ในรูปของกราฟเชิงตัวเลขและผลจากการวัดทดสอบ โดยข้อมูลจากกราฟเหล่านี้สามารถนำไปใช้ในการออกแบบสายอากาศได้ รูปที่ 5.10 เป็นกราฟแสดง ขนาดและเฟสของกระแสบนบ่วงเส้นลวดเมื่อกระแสไม่คงที่โดยเป็นฟังก์ชันของ  $\phi'$  (ในหน่วยองศา) เส้น รอบวงของบ่วง (C) คือ  $ka=C/\lambda=0.1,\ 0.2,\ 0.3$  และ 0.4 และขนาดของเส้นลวดได้ถูกเลือก ให้เป็น  $\Omega=2\ln(2\pi a/b)=10$  ซึ่งจากรูปจะเห็นว่าเมื่อ ka=0.1 กระแสจะค่อนข้างคงที่ แต่ เมื่อ ka=0.2 การเปลี่ยนแปลงของกระแสจะเริ่มมากขึ้นและเพิ่มขึ้นเมื่อ ka เพิ่มขึ้น ดังนั้นจากผลที่ ได้นี้ บ่วงที่มี ka>0.1 (รัศมีมากกว่า  $0.016\lambda$ ) จะไม่สามารถพิจารณาให้มีกระแสเหมือนบ่วงขนาด เล็กได้

เมื่อเส้นรอบวงของบ่วงมีค่าเข้าใกล้หนึ่งความยาวคลื่นซึ่งได้สมมติให้กระแสมีการเปลี่ยนแปลง จากแบบคงที่เป็นแบบไม่คงที่พบว่า ค่ามากที่สุดของแบบรูปสำหรับสายอากาศบ่วงจะมีการเลื่อนจาก ระนาบของบ่วง ( $\theta=90^\circ$ ) ไปอยู่ในแนวแกนของบ่วง ( $\theta=0^\circ,180^\circ$ ) รูปที่ 5.11 แสดงสภาพเจาะจง ทิศทางของบ่วงในทิศทาง  $\theta=0^\circ$  เทียบกับเส้นรอบวงของบ่วงจากการใช้การประมาณการกระจายของ กระแสในสมการ (5.69) จากรูปจะเห็นได้ว่าสภาพเจาะจงสูงสุดของบ่วงมีค่าเท่ากับ 4.5 dB ที่เส้นรอบวง ประมาณ  $1.4\lambda$  สำหรับบ่วงที่มีเส้นรอบวงเท่ากับหนึ่งความยาวคลื่นมักถูกนำไปใช้ในการออกแบบ สายอากาศแบบเกลียวจะมีสภาพเจาะจงสูงสุดเท่ากับ 3.4 dB นอกจากนี้ยังพบว่าสภาพเจาะจงทิศทางไม่ ขึ้นอยู่กับรัศมีของเส้นลวดถ้าเส้นรอบวงของบ่วงเท่ากับหรือเส้นรอบวงน้อยกว่า  $1.3\lambda$  แต่จะมีความ แตกต่างของสภาพเจาะจงทิศทางที่เป็นฟังก์ซันกับรัศมีของเส้นลวดก็ต่อเมื่อเส้นรอบวงของบ่วงมีขนาด ใหญ่มาก

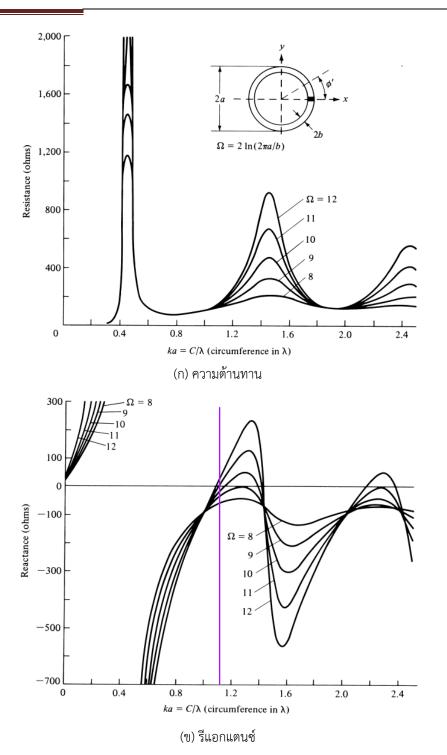


รูปที่ 5.10 ขนาดและเฟสของการกระจายกระแสบนสายอากาศบ่วงวงกลมขนาดเล็ก (ภาพจาก C. A. Balanis, Antenna Theory: Analysis and Design)

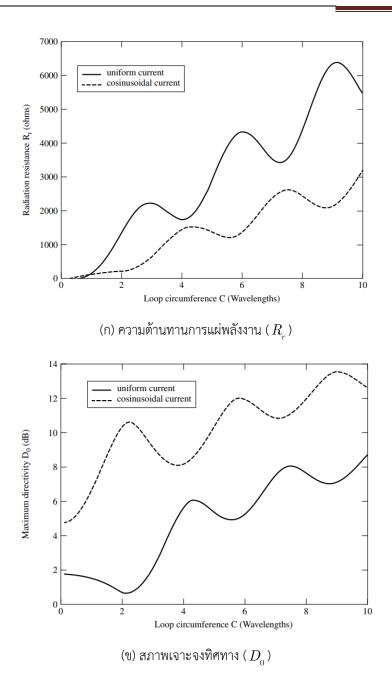


ร**ูปที่ 5.11** สภาพเจาะจงทิศทางของสายอากาศบ่วงวงกลมที่  $\theta=0^\circ$  เทียบกับขนาดทางไฟฟ้า (ภาพจาก C. A. Balanis, Antenna Theory: Analysis and Design)

อิมพีแดนซ์ของบ่วงที่คำนวณจากการใช้การประมาณกระแสในรูปของอนุกรมพูเรียร์ได้ถูก แสดงในรูปที่ 5.12 โดยความต้านทานอินพุทและรีแอคแตนซ์อินพุทได้ถูกพล็อตเป็นฟังก์ชั่นกับเส้นรอบวง ของบ่วง (ในหน่วยความยาวคลื่น) มีค่าอยู่ระหว่าง  $0 \leq ka = C \ / \ \lambda \leq 2.5$  ซึ่งเส้นผ่าศูนย์กลางของ เส้นลวดได้ถูกเลือกเป็น  $\Omega = 2\ln(2\pi a \ / b) = 8,9,10,11$  และ 12 จากรูปจะเห็นได้ว่าแอนติ เรโซแนนซ์แรกจะเกิดที่เส้นรอบวงของบ่วงประมาณ  $\lambda \ / \ 2$  นอกจากนี้ยังพบว่าถ้าความหนาของเส้นลวด เพิ่มขึ้นจะทำให้ความถี่เรโซแนนซ์หายไป สำหรับ  $\Omega < 9$  จะเกิดแอนติเรโซแนนซ์เพียงหนึ่งจุดเท่านั้น โดยสายอากาศบ่วงมีค่าความจุ ( $130\ \Omega$ ) มากกว่าสายอากาศไดโพล และยังพบว่าบ่วงขนาดเล็กจะความ เป็นตัวเหนี่ยวนำ (มีค่าความนำ) ในขณะที่ไดโพลขนาดเล็กจะมีความเป็นตัวเก็บประจุ (มีค่าความจุ) แต่ค่า ความต้านทานของสายอากาศบ่วงและสายอากาศไดโพลจะใกล้เคียงกันมาก รูปที่ 5.13 แสดงการ เปรียบเทียบความต้านทานการแผ่พลังงานและสภาพเจาะจงทิศทางระหว่างสายอากาศบ่วงที่มีการ กระจายของกระแสแบบโคไซน์  $I_{\phi}(\phi) = I_{\phi}\cos\phi$  และสายอากาศบ่วงที่มีกระแสคงที่



รูปที่ 5.12 อิมพีแดนซ์อินพุทของบ่วงวงกลม (ภาพจาก C. A. Balanis, Antenna Theory: Analysis and Design)



ร**ูปที่ 5.13** ความต้านทานการแผ่พลังงาน ( $R_r$ ) และสภาพเจาะจงทิศทาง ( $D_0$ ) ของบ่วงวงกลมที่มี กระแสคงที่และกระแสที่กระจายแบบโคไซน์ (ภาพจาก C. A. Balanis, Antenna Theory: Analysis and Design)

## 5.4.1 กระบวนการในการออกแบบสายอากาศบ่วง

ในการออกแบบสายอากาศบ่วงอยู่บนพื้นฐานของสมการความต้านทานการแผ่พลังงาน (5.25) และ (5.25ก) สมการสภาพเจาะจงทิศทาง (5.28) พื้นที่ประสิทธิผลสูงสุด (5.30) ค่าความจุที่ทำให้เกิด เรโซแนนซ์ (5.33) อิมพีแดนซ์อินพุทที่ทำให้เกิดเรโซแนนซ์ (5.34) และค่าความเหนี่ยวนำ (5.35ก)- (5.35ข) เพื่อให้สายอากาศบ่วงเกิดเรโซแนนซ์ องค์ประกอบตัวเก็บประจุ  $C_r$  ในรูปที่ 5.3 จะต้องถูกเลือก ให้เหมาะสมตามสมการ (5.33) จึงจะหักล้างกับส่วนจินตภาพของอิมพีแดนซ์อินพุท  $Z_m$ 

สำหรับบ่วงขนาดใหญ่ที่มีการกระจายของกระแสไม่คงที่ ในการออกแบบจะใช้กราฟในรูปที่ 5.11 เพื่อเลือกสภาพเจาะจงทิศทางในแนวแกนและรูปที่ 5.12 สำหรับอิมพีแดนซ์อินพุท โดยทั่วไปบ่วงที่ เกิดเรโซแนนซ์จะต่อตัวเก็บประจุจะถูกเข้าไปขนานหรือตัวเหนี่ยวนำเข้าไปอนุกรมกับบ่วง ทั้งนี้ขึ้นอยู่กับ รัศมีของบ่วงและรัศมีของเส้นลวด

**ตัวอย่างที่ 5.7** ออกแบบบ่วงเพื่อให้เกิดเรโซแนนซ์ที่ความถี่ 100 MHz เพื่อให้แบบรูปมีสภาพเจาะจง สูงสุดอยู่ในแนวแกนของบ่วง จงหารัศมีของบ่วงและรัศมีของเส้นลวด (ในหน่วยเมตร) สภาพเจาะจงใน แนวแกน (ในหน่วย dB) และองค์ประกอบที่ต้องต่อเข้าไปเพิ่ม (ตัวเก็บประจุต่อขนานหรือตัวเหนี่ยวนำ ต่ออนุกรม) เพื่อให้สายอากาศบ่วงเกิดเรโซแนนซ์

#### วิธีทำ

การที่แบบรูปจะมีค่าสูงสุดในแนวแกนของบ่วง เส้นรอบวงของบ่วงจะต้องใหญ่เมื่อเทียบกับความยาว คลื่น ดังนั้นการกระจายของกระแสจะไม่คงที่ ซึ่งในสามารถออกแบบสายอากาศได้หลายวิธีเพื่อให้ได้ คุณสมบัติของสายอากาศตามที่ต้องการ โดยจะใช้รูปที่ 5.12 ช่วยในการออกแบบสายอากาศ

ยกตัวอย่างในการออกแบบอย่างง่าย ได้เลือกเส้นรอบวงของบ่วงเพื่อให้เกิดเรโซแนนซ์ได้เอง จึง ไม่จำเป็นต้องต่อตัวเก็บประจุเข้าไปเพิ่มเพื่อให้เกิดเรโซแนนซ์ ดังนั้นจากรูปที่ 5.12(ข) และเลือก  $\Omega=12$  เส้นรอบวงของบ่วงจะมีค่าใกล้เคียงกับ  $1.125\lambda$  เนื่องจากความยาวคลื่นในอวกาศว่างที่ 3 พะโพร ความถี่  $100~{\rm MHz}$  คือ  $100~{\rm MHz}$  ความถี่  $100~{\rm MHz}$  คือ  $100~{\rm MHz}$  ความถี่  $100~{\rm MHz}$  ความถี่  $100~{\rm MHz}$  คือ  $100~{\rm MHz}$  ความถี่  $100~{\rm MHz}$ 

เส้นรอบวงของบ่วง $\simeq 1.125(3) = 3.375\,$  เมตร

โดยรัศมีของเส้นลวดหาได้คือ

яйт **ОМО**.

$$a=rac{3.375}{2\pi}=0.5371$$
 เมตร

รัศมีของเส้นลวดสามารถหาได้จาก

$$\Omega = 12 = 2\ln\left(\frac{2\pi a}{b}\right)$$

หรือ

$$\frac{a}{b} = 64.2077$$

ดังนั้นรัศมีของเส้นลวดคือ

$$b = \frac{a}{64.2077} = \frac{0.5371}{64.2077} = 0.8365 \text{ cm} = 8.365 \times 10^{-3} \text{ m}$$

จากรูป 5.11 สภาพเจาะจงทิศทางในแนวแกนที่ได้จากการออกแบบนี้มีค่าประมาณ 3.6 dB และจาก รูปที่ 5.12(ก) อิมพีแดนซ์อินพุทประมาณได้คือ

$$Z_{in} = Z'_{in} \simeq 840 \ \Omega$$

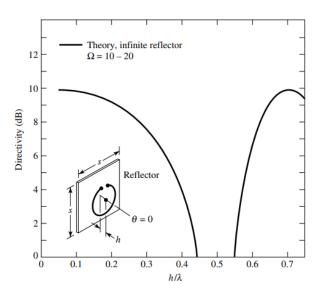
เนื่องจากสายอากาศได้ถูกออกแบบให้เกิดเรโซแนนซ์ได้เอง จึงไม่จำเป็นต้องต่อองค์ประกอบอื่น ๆ เข้า ไปเพิ่มกับบ่วงที่ทำหน้าที่เป็นตัวแผ่พลังงาน

# 5.4.2 ผลกระทบของกราวน์และความโค้งของผิวโลกต่อบ่วงวงกลม

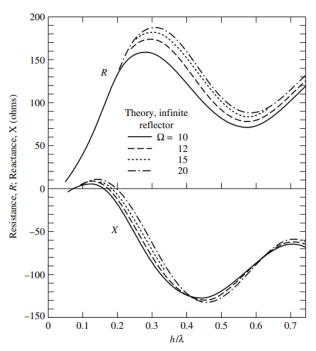
เมื่อสายอากาศบ่วงอยู่ในบริเวณตัวกลางที่มีการสูญเสียจะส่งผลกระทบต่อประสิทธิภาพของ สายอากาศ ซึ่งพารามิเตอร์ของสายอากาศที่มีผลกระทบคือ แบบรูป สภาพเจาะจงทิศทาง อิมพีแดนซ์ อินพุท และประสิทธิภาพของสายอากาศ ซึ่งปริมาณของพลังงานความร้อนจากตัวกลางจะส่งผลโดยตรง ต่อประสิทธิภาพของสายอากาศ

เมื่อวางสายอากาศบ่วงบนตัวสะท้อนจะทำให้แบบรูปของสายอากาศบ่วงเป็นแบบชี้ทิศทางและ มีอัตราขยายเพิ่มขึ้น เริ่มต้นได้ทดสอบการวางสายอากาศบ่วงวงกลมที่มีเส้นรอบวงเท่ากับหนึ่งความยาว คลื่น (ka=1) วางแนวนอนที่ความสูง  $\,h\,$  เหนือตัวนำไฟฟ้าสมบูรณ์ขนาดอนันต์ รูปที่  $5.14\,$  แสดง

ความสัมพันธ์ระหว่างระยะความสูงของบ่วงจากระนาบตัวนำไฟฟ้าสมบูรณ์กับสภาพเจาะจงทิศทาง สำหรับ  $10 < \Omega < 20$  ซึ่งจากรูปจะเห็นได้ว่าสภาพเจาะจงทิศทางจะไม่ขึ้นอยู่กับรัศมีเส้นลวดของบ่วง แต่จะเป็นฟังก์ชันกับระยะความสูง h เท่านั้น โดย  $0.05\lambda < h < 0.2\lambda$  และ  $0.65\lambda < h < 0.75\lambda$  จะมีค่าสภาพเจาะจงทิศทางประมาณ 9 dB รูปที่ 5.15 แสดงอิมพุทอิมพีแดนซ์ของบ่วงวงกลมที่มีเส้นรอบ วงเท่ากับหนึ่งความยาวคลื่นที่เป็นฟังก์ชันกับความสูง h จากตัวสะท้อน ซึ่งจะเห็นรัศมีเส้นลวดของบ่วง เมื่อ  $10 < \Omega < 20$  ไม่ได้ส่งผลต่อสภาพเจาะจงทิศทางแต่จะส่งผลต่ออิมพีแดนซ์อินพุทของสายอากาศ นอกจากนี้ยังพบว่าเมื่อใช้สายอากาศบ่วงที่เรโซแนนซ์ได้ด้วยตัวเองวางใกล้กับรอยต่อของตัวกลางจะทำให้ เกิดการเปลี่ยนแปลงของค่าแอดมิตแตนซ์อินพุทโดยเป็นฟังก์ชันกับความสูงของสายอากาศและคุณสมบัติ ทางไฟฟ้าของตัวกลาง สิ่งนี้ชี้ให้เห็นว่าสายอากาศบ่วงที่เรโซแนนซ์ได้ด้วยตัวเองสามารถนำไปใช้เป็น เซ็นเซอร์ได้อย่างมีประสิทธิภาพและยังสามารถใช้ในการช่วยหาคุณสมบัติทางไฟฟ้าของโครงสร้างทาง ธรณีวิทยาที่ไม่ทราบคุณสมบัติได้อีกด้วย



รูปที่ 5.14 สภาพเจาะจงทิศทางของสายอากาศบ่วงวงกลม C=ka=1 ที่มุม  $\theta=0^\circ$  เทียบกับ ระยะห่างจากตัวสะท้อน  $h \ / \ \lambda$  เป็นกราฟเชิงทฤษฎีเมื่อตัวสะท้อนเป็นระนาบอนันต์ (ภาพจาก C. A. Balanis, Antenna Theory: Analysis and Design)



ร**ูปที่ 5.15** อิมพีแดนซ์อินพุทของสายอากาศบ่วงวงกลม C=ka=1 เทียบกับระยะห่างจาก ตัวสะท้อน  $h \ / \ \lambda$  เป็นกราฟเชิงทฤษฎีเมื่อตัวสะท้อนเป็นระนาบอนันต์ (ภาพจาก C. A. Balanis, Antenna Theory: Analysis and Design)

## คำถามท้ายบทที่ 5

5.1 จงหาความต้านทานการแผ่พลังงานของบ่วงจำนวน 20 รอบ เส้นผ่าศูนย์กลางของบ่วงเท่ากับ 1 เมตร ดำเนินงานที่ความถี่ 10 MHz เมื่อกำหนดให้ความต้านทานการสูญเสียของบ่วงหนึ่งรอบเท่ากับ 1 โอห์ม และคำนวณหาประสิทธิภาพการแผ่พลังงานของสายอากาศ สมมติให้การกระจายกระแสบนบ่วงมีค่าคงที่ เฉลย 32.16%

5.2 บ่วงวงกลมมีรัศมีของบ่วงเท่ากับ  $\lambda \, / \, 30\,$  และรัศมีของเส้นลวดเท่ากับ  $\lambda \, / \, 1000\,$  ถูกใช้เป็น สายอากาศสำหรับรับ-ส่งสัญญาณระบบวิทยุที่ความถี่ 10 MHz เส้นลวดของบ่วงทำจากทองแดงที่มีค่า สภาพนำไฟฟ้าเท่ากับ  $5.7 \times 10^7\,$  S/m สมมติให้สายอากาศแผ่พลังงานในอวกาศว่าง จงหา

- (ก) ความต้านทานการแผ่พลังงานของบ่วง
- (ข) ความต้านทานการสูญเสียของบ่วง (สมมติให้มีค่าเหมือนกับเส้นลวดตรง)
- (ค) ความต้านทานอินพุท

- (ง) อิมพีแดนซ์อินพุท
- (จ) ประสิทธิภาพการแผ่พลังงาน

5.3 บ่วงวงกลมเรโซแนนซ์จำนวน N รอบ มีการกระจายของกระแสคงที่และมีเส้นรอบวงเท่ากับ  $\lambda / 4$  ได้ถูกป้อนสัญญาณด้วยสายนำสัญญาณเส้นคู่ที่ไม่มีการสูญเสียและมีอิมพีแดนซ์คุณลักษณะของสาย เท่ากับ  $300~\Omega$  โดยไม่คิดผลกระทบเนื่องจากความใกล้ชิดกันของบ่วงแต่ละรอบ จงหา

- (ก) จงหาจำนวนรอบที่เป็นเลขจำนวนเต็มที่ทำให้อิมพีแดนซ์อินพุทของสายอากาศบ่วง ใกล้เคียง  $300~\Omega$  มากที่สุด
  - (ข) อิมพีแดนซ์อินพุทของสายอากาศ
  - (ค) สัมประสิทธิ์การสะท้อน
  - (ง) VSWR ในสายนำสัญญาณ

5.4 จงหาประสิทธิภาพการแผ่พลังงานของบ่วงวงกลมหนึ่งรอบและสี่รอบที่มีรัศมีของบ่วงเท่ากับ  $\lambda \, / \, (10\pi)$  ดำเนินงานที่ย่านความถี่ 10 MHz รัศมีของเส้นลวดเท่ากับ  $10^{-3}\lambda$  ระยะห่างระหว่าง ขดลวดเท่ากับ  $3 \times 10^{-3}\lambda$  สมมติให้บ่วงทำจากเส้นลวดทองแดงที่มีค่าสภาพนำไฟฟ้าเท่ากับ  $5.7 \times 10^7~{
m S/m}$  และสายอากาศแผ่พลังงานในอวกาศว่าง

5.5 บ่วงวงกลมเรโซแนนซ์จำนวนหนึ่งรอบมีรัศมีของบ่วงเท่ากับ  $\lambda / 8\pi$  ทำจากเส้นลวดทองแดงที่มี รัศมีของเส้นลวดเท่ากับ  $10^{-4}\lambda / 2\pi$  และมีค่าสภาพนำไฟฟ้าเท่ากับ  $5.7 \times 10^7~{
m S/m}$  ดำเนินงานที่ความถี่ 100 MHz ถ้าสมมติให้การกระจายกระแสบนบ่วงคงที่ จงหา

- (ก) ประสิทธิภาพการแผ่พลังงาน (สมมติให้เส้นลวดตรง)
- (ข) อัตราขยายสูงสุดของสายอากาศ (ไม่มีหน่วยและหน่วย dB)

5.6 บ่วงวงกลมเรโซแนนซ์จำนวนหกรอบที่มีระยะห่างระหว่างบ่วงใกล้ชิดกันมาก สายอากาศดำเนินงานที่ ความถี่ 50 MHz มีรัศมีของบ่วงเท่ากับ  $\lambda$  / 30 และได้เชื่อมต่อกับสายนำสัญญาณที่มีอิมพีแดนซ์ คุณลักษณะเท่ากับ  $50~\Omega$  โดยรัศมีของเส้นลวดเท่ากับ  $\lambda$  / 300 มีค่าสภาพนำไฟฟ้าคือ  $\sigma=5.7\times10^7~{
m S/m}$  และมีระยะห่างระหว่างบ่วงแต่ละรอบเท่ากับ  $\lambda$  / 100 จงหา

(ก) สภาพเจาะจงทิศทางของสายอากาศ (ในหน่วย dB)

(ข) ประสิทธิภาพการแผ่พลังงานเมื่อคิดผลกระทบเนื่องจากความใกล้ชิดของขดลวด

- (ค) ประสิทธิภาพการสะท้อน
- (ง) อัตราขยายของสายอากาศ (ในหน่วย dB)

5.7 จงหาประสิทธิภาพการแผ่พลังงาน (เปอร์เซ็นต์) ของสายอากาศบ่วงวงกลมแปดรอบดำเนินงานที่ ความถี่ 30 MHz รัศมีของบ่วงแต่ละรอบคือ a=15 ซม. รัศมีของเส้นลวดคือ b=1 มม. และ ระยะห่างระหว่างขดลวดคือ 2c=3.6 มม. สมมติให้เส้นลวดทำจากทองแดง ( $\sigma=5.7\times10^7~{
m S/m}$ ) สายอากาศแผ่พลังงานในอวกาศว่าง โดยพิจารณาผลกระทบจากความใกล้ชิดกันของขดลวดด้วย

5.8 ออกแบบบ่วงวงกลมที่มีกระแสคงที่ เพื่อให้ความเข้มสนามไฟฟ้าหายไปที่มุม  $\, \theta = 0^\circ \; (\theta = 180^\circ) \,$  และ  $\, \theta = 90^\circ \;$  เท่านั้น จงหา

- (ก) รัศมีของบ่วง
- (ข) ความต้านทานการแผ่พลังงาน
- (ค) สภาพเจาะจงทิศทาง

5.9 บ่วงวงกลมเล็กจำนวนหนึ่งรอบมีรัศมี  $a=0.05\lambda$  ดำเนินงานที่ความถี่ 300 MHz สมมติให้รัศมีของ เส้นลวดเท่ากับ  $10^{-4}\lambda$  จงหา

- (ก) ความต้านทานการสูญเสีย
- (ข) ความต้านทานการแผ่พลังงาน
- (ค) ค่าความเหนี่ยวนำของบ่วง

จงแสดงให้เห็นว่ารีแอกแตนซ์ความเหนี่ยวนำของบ่วงมีค่ามากกว่าความต้านทานการสูญเสีย และความต้านทานการแผ่พลังงาน เมื่อบ่วงมีขนาดเล็กจนเหมือนกับเป็นตัวเหนี่ยวนำ

5.10 บ่วงวงกลมจำนวนหนึ่งรอบได้ถูกใช้เป็นองค์ประกอบในการแผ่พลังงานในย่านความถี่ VHF (  $f=100~{
m MHz}$  ) ในระบบสื่อสาร บ่วงได้ถูกสร้างขึ้นจากตัวนำไฟฟ้าสมบูรณ์ มีเส้นรอบวงของบ่วงคือ  $C=\lambda\ /\ 20~$  รัศมีของเส้นลวดคือ  $\lambda\ /\ 400~$  เมื่อกำหนดให้  $\sigma=5.7 imes10^7~{
m S/m}~$  จงหา

- (ก) ความต้านทานอินพุทของเส้นลวดหนึ่งรอบ
- (ข) รีแอกแตนซ์อินพุทของบ่วง (ความเหนี่ยวนำหรือความจุ)

- (ค) ค่าความเหนี่ยว (หน่วยเฮนรี่) หรือค่าความจุ (หน่วยฟารัด) ควรเป็นเท่าใด ถ้าองค์ประกอบ ของตัวเหนี่ยวนำหรือตัวเก็บประจุได้ถูกนำไปต่ออนุกรมเข้ากับบ่วงที่ตำแหน่งจุดป้อนสัญญาณเพื่อให้ เกิดเรโซแนนซ์ที่ความถี่ 100 MHz
- 5.11 บ่วงวงกลมที่มีการกระจายของกระแสไม่คงที่ มีเส้นรอบวงของบ่วงเท่ากับ  $1.4\lambda$  ถูกต่อกับสายที่มี อิมพีแดนซ์เท่ากับ  $300~\Omega$  สมมติให้รัศมีของเส้นลวดเท่ากับ  $1.555 \times 10^{-2} \lambda$  จงหา
  - (ก) อิมพีแดนซ์อินพุทของบ่วง
  - (ข) VSWR ของระบบ
- (ค) จะต้องต่อตัวเหนี่ยวนำหรือตัวเก็บประจุ (พร้อมหาค่าความเหนี่ยวนำหรือค่าความจุ) คร่อม กับตำแหน่งจุดป้อนสัญญาณเพื่อให้บ่วงเกิดเรโซแนนซ์ที่ความถี่ 100 MHz