

## برقی ادوار

خالد خان یوسفزئی  
کامیٹ انسٹیٹیوٹ آف انفارمیشن ٹیکنالوجی، اسلام آباد  
khalidyousafzai@comsats.edu.pk



## عنوان

1	بنیاد	1
1	برقی بار، برقی رواور برقی دباو	1.1
6	قانون اوہم	1.2
8	توانائی اور طاقت	1.3
15	برقی پڑے	1.4
15	غیر تابع منبع	1.4.1
17	تابع منبع	1.4.2
27	مزامتی ادوار	2
27	قانون اوہم	2.1
35	قوانین کر خوف	2.2
51	سلسلہ وار جڑے پڑوں میں رو	2.3
52	تقسیم دباو	2.4
55	متعدد سلسلہ وار مزاحمت	2.5
58	سلسلہ وار متعدد منبع دباو اور مزاحمت	2.6
59	متوازی جڑے مزاحمت پر یکساں دباو پایا جاتا ہے	2.7
61	تقسیم رو	2.8
68	سلسلہ وار اور متوازی مزاحمت	2.9
73	تخصیص مزاحمت	2.10
76	سلسلہ وار اور متوازی مزاحمتوں کے ادوار کا حل	2.11
84	ستارہ-تکون تبادلہ	2.12
91	تابع منبع استعمال کرنے والے ادوار	2.13
101	ترکیب جوڑ اور دائری ترکیب	3
101	تجزیہ جوڑ	3.1
104	غیر تابع منبع رواستعمال کرنے والے ادوار	3.2
117	تابع منبع رواستعمال کرنے والے ادوار	3.3
123	غیر تابع منبع دباو استعمال کرنے والے ادوار	3.4

132 . . . . .	تابع منبع دباو استعمال کرنے والے ادوار	3.5
139 . . . . .	دائری تجزیہ	3.6
140 . . . . .	غیر تابع منبع استعمال کرنے والے ادوار	3.7
148 . . . . .	غیر تابع منبع رواستعمال کرنے والے ادوار	3.8
154 . . . . .	تابع منبع استعمال کرنے والے ادوار	3.9
158 . . . . .	دائری ترکیب اور ترکیب جوڑ کا موازنہ	3.10
161	حسابی ایپلیفائر	4
171 . . . . .	کامل حسابی ایپلیفائر	4.1
171 . . . . .	منفی ایپلیفائر	4.2
174 . . . . .	مثبت ایپلیفائر	4.3
176 . . . . .	مستقام کار	4.4
176 . . . . .	منفی کار	4.5
178 . . . . .	جمع کار	4.6
181 . . . . .	متوازن اور غیر متوازن صورت	4.7
185 . . . . .	موازنہ کار	4.8
185 . . . . .	آلاتی ایپلیفائر	4.9
187	مسئلے	5
187 . . . . .	مساوی دور	5.1
187 . . . . .	مسئلہ خطیت	5.2
191 . . . . .	مسئلہ نفاذ	5.3
201 . . . . .	مساوی ادوار	5.4
206 . . . . .	مسئلہ تھون، مسئلہ نارٹن اور مسئلہ متبادلہ منبع	5.5
225 . . . . .	تابع منبع استعمال کرنے والے ادوار	5.6
231 . . . . .	تابع منبع اور غیر تابع منبع دونوں استعمال کرنے والے ادوار	5.7
239 . . . . .	زیادہ سے زیادہ طاقت منتقل کرنے کا مسئلہ	5.8
247	برق گیر اور امالہ گیر	6
247 . . . . .	برق گیر	6.1
261 . . . . .	امالہ گیر	6.2
270 . . . . .	برق گیر اور امالہ گیر کے خصوصیات	6.3
273 . . . . .	سلسلہ وار جڑے برق گیر	6.4
277 . . . . .	متوازی جڑے برق گیر	6.5
281 . . . . .	سلسلہ وار امالہ گیر	6.6
283 . . . . .	متوازی امالہ گیر	6.7
287 . . . . .	حسابی ایپلیفائر کے RC ادوار	6.8
288 . . . . .	تفرق کار	6.9
293	عارضی رد عمل	7
293 . . . . .	تعارف	7.1
293 . . . . .	ایک درجی ادوار	7.2

295	7.2.1	رد عمل کی عمومی مساوات
321	7.3	دھڑکن
328	7.4	دو درجی ادوار
359	8	برقرار حالت بدلتی رو
359	8.1	مخلوط عدد
363	8.2	سائن نمائندہ فعل
372	8.3	سائن نماد اور مخلوط جبری تفاعل
380	8.4	دوری سمتیہ
383	8.5	مزاحمت، امالہ گیر اور برق گیر کے انفرادی دوری سمتیہ تعلق



## باب 8

### برقرار حالت بدلتی رو

جبری تفاعل میں یکدم تبدیلی سے دور عارضی حالت اختیار کرتا ہے۔ محدود قیمت کے وقتی مستقل کی صورت میں آخر کار عارضی دورانیہ گزر جاتا ہے اور دور ایک بار پھر برقرار حالت اختیار کر لیتا ہے۔ جبری تفاعل میں یکدم تبدیلی کی غیر موجودگی میں دور برقرار صورت میں رہتا ہے۔ اس باب میں ایسے ہی ادوار پر غور کیا جائے گا جن کے جبری تفاعل میں یکدم تبدیلی نہیں پائی جاتی۔ ایسی صورت میں جبری حل ہی مکمل حل ہو گا۔ اس باب میں مکمل حل سے مراد جبری حل ہو گا۔

#### 8.1 مخلوط عدد

حقیقی<sup>1</sup> عدد اور خیالی<sup>2</sup> عدد کے مجموعے کو مخلوط<sup>3</sup> عدد کہتے ہیں۔ مخلوط اعداد کو مخلوط سطح<sup>4</sup> پر دکھایا جاتا ہے۔ مخلوط سطح پر افقی محدود حقیقی اعداد کو ظاہر کرتا ہے جبکہ عمودی محدود خیالی اعداد کو ظاہر کرتا ہے۔

real number<sup>1</sup>  
imaginary number<sup>2</sup>  
complex number<sup>3</sup>  
complex plane<sup>4</sup>

شکل 8.1- الف میں مخلوط عدد  $3 + j2$  دکھایا گیا ہے۔ اسی شکل میں ایک مستطیل بھی دکھایا گیا ہے۔ اس عدد کے حقیقی اور خیالی اجزاء مستطیل کے اطراف ہیں۔ یوں مخلوط عدد کو حقیقی اور خیالی اجزاء کے مجموعے یعنی  $3 + j2$  کے طرز پر لکھنے کو مستطیلی طرز<sup>5</sup> کہتے ہیں۔

شکل 8.1- الف میں مخلوط نقطہ  $(3 + j2)$  سے محدد کے مرکز  $(0, 0)$  تک لکیر کھینچی گئی ہے۔ اس لکیر کی لمبائی  $r$  کو مسئلہ فیثاغورث کی مدد سے

$$r = \sqrt{3^2 + 2^2} = \sqrt{13}$$

لکھا جاسکتا ہے۔ اسی طرح افقی محدد سے لکیر تک کا زاویہ درج ذیل ہو گا۔

$$\theta = \tan^{-1} \frac{2}{3} = 33.69^\circ$$

شکل 8.1- ب میں اسی مخلوط عدد کو  $r/\theta$  کی شکل میں دکھایا گیا ہے۔ مخلوط عدد کو حیطے اور زاویے سے ظاہر کرنے کو زاویائی طرز<sup>6</sup> کہتے ہیں۔

مخلوط عدد کو  $x + jy$  یا  $r/\theta$  لکھا جاسکتا ہے جہاں مستطیلی طرز سے زاویائی طرز درج ذیل طریقے سے حاصل کی جاتی ہے

$$(8.1) \quad r = \sqrt{x^2 + y^2}$$

$$(8.2) \quad \theta = \tan^{-1} \frac{y}{x}$$

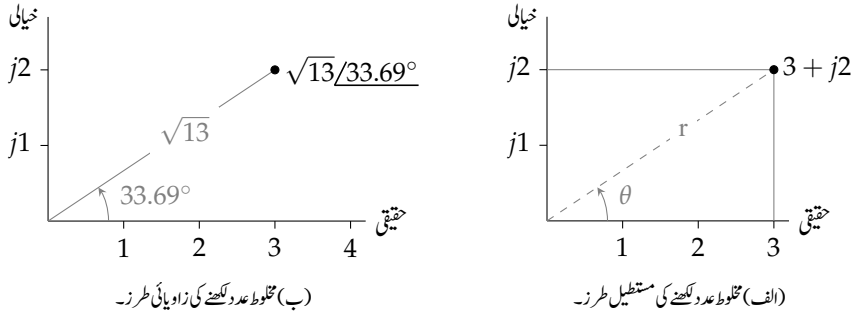
جبکہ زاویائی طرز سے مستطیل طرز درج ذیل سے حاصل کی جاتی ہے۔

$$(8.3) \quad x = r \cos \theta$$

$$(8.4) \quad y = r \sin \theta$$

مخلوط اعداد کو جمع، منفی، ضرب اور تقسیم کرنے کی چند مثالیں دیکھتے ہیں۔





شکل 8.1: مخلوط اعداد کو لکھنے کے طریقے۔

مثال 8.1: مخلوط اعداد  $a = 2 + j3$  اور  $b = 4 + j5$  دیے گئے ہیں۔ درج ذیل حاصل کریں۔

$$a + b, \quad a - b, \quad ab, \quad \frac{a}{b}$$

حل: مخلوط اعداد جمع (منفی) کرتے وقت حقیقی اجزاء کو علیحدہ جمع (منفی) کیا جاتا ہے اور خیالی اجزاء کو علیحدہ جمع (منفی) کیا جاتا ہے۔

$$a + b = (2 + j3) + (4 + j5) = (2 + 4) + j(3 + 5) = 6 + j8$$

$$a - b = (2 + j3) - (4 + j5) = (2 - 4) + j(3 - 5) = -2 - j2$$

مخلوط اعداد کو ضرب دیتے ہوئے  $j^2 = (\sqrt{-1})^2 = -1$  لکھا جاتا ہے۔

$$ab = (2 + j3)(4 + j5) = 8 + j10 + j12 + j^2 15 = (8 - 15) + j(10 + 12) = -7 + j22$$

مخلوط اعداد کو تقسیم کرتے ہیں۔

$$\begin{aligned} \frac{a}{b} &= \frac{2 + j3}{4 + j5} \\ &= \left( \frac{2 + j3}{4 + j5} \right) \left( \frac{4 - j5}{4 - j5} \right) \\ &= \frac{8 - j10 + j12 - j^2 15}{4^2 - (j5)^2} \\ &= \frac{23 + j2}{16 + 25} \\ &= \frac{23}{41} + j \frac{2}{41} \\ &= 0.56098 + j0.04878 \end{aligned}$$

مثال 8.2: گزشتہ مثال میں مخلوط اعداد کو زاویائی طرز پر لکھتے ہوئے  $ab$  اور  $\frac{a}{b}$  حاصل کریں۔

حل: مساوات 8.1 استعمال کرتے ہوئے  $a = 2 + j3$  کا جیٹ اور زاویہ حاصل کرتے ہیں۔

$$r_a = \sqrt{2^2 + 3^2} = \sqrt{13}$$

$$\theta_a = \tan^{-1} \frac{3}{2} = 56.31^\circ$$

یوں

$$a = \sqrt{13}/56.31^\circ$$

لکھا جائے گا۔ اسی طرح  $b = 4 + j5$  کا جیٹ اور زاویہ حاصل کرتے ہوئے

$$r_b = \sqrt{4^2 + 5^2} = \sqrt{41}$$

$$\theta_b = \tan^{-1} \frac{5}{4} = 51.34^\circ$$

درج ذیل لکھا جائے گا۔

$$b = \sqrt{41}/51.34^\circ$$

اس طرح

$$\begin{aligned} ab &= \left( \sqrt{13}/56.31^\circ \right) \left( \sqrt{41}/51.34^\circ \right) \\ &= \sqrt{13}\sqrt{41}/56.31^\circ + 51.34^\circ \\ &= \sqrt{533}/107.65^\circ \end{aligned}$$

اور

$$\begin{aligned} \frac{a}{b} &= \frac{\sqrt{13}/56.31^\circ}{\sqrt{41}/51.34^\circ} \\ &= \frac{\sqrt{13}}{\sqrt{41}}/56.31^\circ - 51.34^\circ \\ &= \sqrt{\frac{13}{41}}/4.97^\circ \end{aligned}$$

حاصل ہوتے ہیں۔

ان جوابات کو مستطیلی طرز میں درج ذیل لکھا جائے گا جو گزشتہ مثال کے جوابات ہیں۔

$$ab = \sqrt{533} \cos 107.65^\circ + j\sqrt{533} \sin 107.65^\circ = -7 + j22$$

$$\frac{a}{b} = \sqrt{\frac{13}{41}} \cos 4.97^\circ + j\sqrt{\frac{13}{41}} \sin 4.97^\circ = 0.56098 + j0.04878$$

ہم نے دیکھا کہ زاویائی طرز میں لکھا مخلوط عدد  $a = r/\theta$  مستطیل طرز میں بھی لکھا جاسکتا ہے یعنی

$$(8.5) \quad a = r/\theta = r \cos \theta + jr \sin \theta$$

یولر مساوات<sup>7</sup> درج ذیل ہے۔

$$(8.6) \quad e^{j\theta} = \cos \theta + j \sin \theta$$

مندرجہ بالا دو مساوات کو ملاتے ہوئے درج ذیل لکھا جاسکتا ہے۔

$$(8.7) \quad r/\theta = re^{j\theta} = r \cos \theta + jr \sin \theta$$

## 8.2 سائن نمائندگی

سائن نمائندگی<sup>8</sup> تقابل سے مراد سائن تقابل  $\sin \theta$  اور کوسائن تقابل  $\cos \theta$  ہیں۔ شکل 8.2-الف میں رداس  $A_0$  کے گول دائرے پر ایک نقطہ یکساں رفتار کے ساتھ، گھڑی کی گردش کی الٹ سمت میں، حرکت کر رہا ہے۔ یہ دائرہ کارتیسی محدود<sup>9</sup> کے مرکز  $(0,0)$  پر پایا جاتا ہے۔ لمحہ  $t$  پر زاویہ  $\angle aox$  کی قیمت  $\theta$  کے برابر ہے۔ نقطے سے  $x$  محدود پر عمودی کیلر محدود کو  $x(t)$  پر ٹکراتی ہے جبکہ  $y$  محدود پر عمودی کیلر  $y(t)$  پر ٹکراتی ہے۔ شکل کو دیکھتے ہوئے درج ذیل لکھا جاسکتا ہے

$$(8.8) \quad y(t) = A_0 \sin \theta$$

Euler's equation<sup>7</sup>  
sinusoidal<sup>8</sup>  
Cartesian coordinates<sup>9</sup>

جہاں  $A_0$  موج کی چوٹی ہے جسے موج کا محیط<sup>10</sup> کہتے ہیں اور  $\theta$  کو تفاعل کا دلیل<sup>12 11</sup> کہتے ہیں۔ اس مساوات میں  $\theta$  از خود وقت  $t$  پر منحصر ہے۔

گردش کرتا نقطہ ایک چکر میں  $360^\circ$  درجے کا زاویہ یعنی  $2\pi$  ریڈیئن طے کرتا ہے۔ ایک چکر کاٹنے کے لئے درکار دورانیے کو دوری عرصہ<sup>13</sup> کہتے ہیں جسے  $T$  سے ظاہر کیا جاتا ہے۔

مشق 8.1: شکل 8.2-الف میں نقطہ ایک چکر 20 ms میں پورا کرتا ہے۔ یہ نقطہ ایک سیکنڈ میں کتنے چکر پورا کرے گا۔ یہ نقطہ ایک سیکنڈ میں کتنے ریڈیئن کا زاویہ طے کرتا ہے۔

جوابات: 50 چکر،  $100\pi \text{ rad}$

اگر ایک چکر کاٹنے کے لئے  $T$  سیکنڈ کا وقت درکار ہو تب ایک سیکنڈ میں چکروں کی تعداد  $\frac{1}{T}$  ہوگی جسے تعدد<sup>14</sup> کہتے ہیں اور  $f$  سے ظاہر کرتے ہیں۔

$$f = \frac{1}{T} \quad (8.9)$$

تعدد کی اکائی ہرٹز<sup>15</sup> ہے جسے Hz سے ظاہر کیا جاتا ہے۔

ایک چکر  $2\pi$  ریڈیئن کو کہتے ہیں لہذا  $f$  چکر سے مراد  $2\pi f$  ریڈیئن کا زاویہ ہے۔ یوں  $f$  تعدد پر گردش کرتا نقطہ ایک سیکنڈ میں  $2\pi f$  ریڈیئن کا زاویہ طے کرے گا یعنی اس کی زاویائی رفتار<sup>16</sup> کی قیمت  $2\pi f$  ہوگی۔ زاویائی رفتار کو  $\omega$  سے ظاہر کیا جاتا ہے جبکہ اس کی اکائی ریڈیئن فی سیکنڈ  $\text{rad s}^{-1}$  ہے۔

$$\omega = 2\pi f \quad (8.10)$$

<sup>10</sup>amplitude  
<sup>11</sup>ایک ماہر ریاضی اپنی خیالی دنیا میں کوسائن  $\cos \theta$  تفاعل کے ساتھ بحث میں مصروف ہوتا ہے۔ ماہر ریاضی تفاعل کو دیل کے طور پر صفر پیش کرتا ہے۔ تفاعل اس کا فوراً جواب اکائی دیتا ہے۔ ( $\cos 0 = 1$ )  
<sup>12</sup>argument  
<sup>13</sup>time period  
<sup>14</sup>frequency  
<sup>15</sup>Hertz  
<sup>16</sup>angular speed

زاویائی رفتار  $\omega$  سے گردش کرتا ہوا نقطہ  $t$  سیکنڈ میں  $2\pi ft$  ریڈین کا زاویہ طے کرے گا۔ یوں اگر  $t = 0$  پر نقطہ عین  $x$  محور کے مثبت حصے پر ہو تب لمحہ  $t$  پر

$$(8.11) \quad \theta = \omega t = 2\pi ft$$

لکھا جائے گا۔ یوں مساوات 8.8 کو

$$(8.12) \quad \begin{aligned} y(t) &= A_0 \sin 2\pi ft \\ &= A_0 \sin \frac{2\pi}{T} t \\ &= A_0 \sin \omega t \end{aligned}$$

لکھا جاسکتا ہے۔

برقی میدان میں  $y(t)$  وقت کے ساتھ بدلتے دباؤ یا وقت کے ساتھ بدلتی رو کو ظاہر کر سکتی ہے۔ مساوات 8.12 میں دیے تفاعل، جسے شکل 8.2-ب میں دکھایا گیا ہے، کا آزاد متغیرہ وقت  $t$  ہے۔ آپ دیکھ سکتے ہیں کہ یہ تفاعل ہر  $T$  سیکنڈ کے بعد اپنے آپ کو دہراتا ہے۔ اس حقیقت کو ریاضی میں درج ذیل لکھا جاتا ہے۔

$$(8.13) \quad y(t + T) = y(t)$$

جس سے مراد یہ ہے کہ تفاعل کی قیمت لمحہ  $t$  اور لمحہ  $t + T$  پر برابر ہیں۔

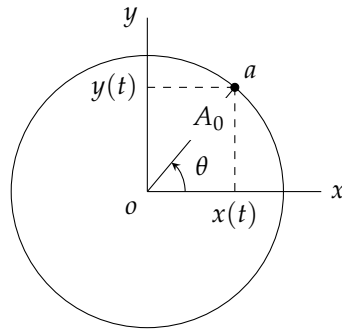
مساوات 8.12 کے خط کو  $\omega t$  کے ساتھ بھی کھینچا جاسکتا ہے۔ ایسا ہی شکل 8.2-ب میں دکھایا گیا ہے جہاں سے واضح ہے کہ یہ تفاعل ہر  $2\pi$  ریڈین کے بعد اپنے آپ کو دہراتا ہے۔

مشق 8.2: شکل 8.2-الف میں گردش کرتا نقطہ  $0.2 \text{ s}$  میں  $40^\circ$  کا زاویہ طے کرتا ہے۔ زاویائی رفتار، تعدد اور دوری عرصہ دریافت کریں۔

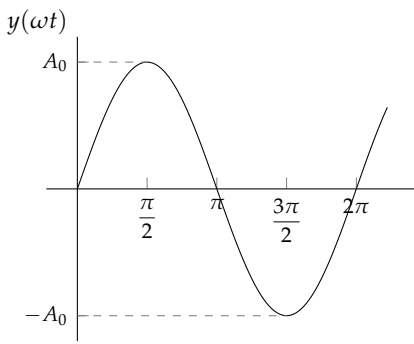
$$\text{جوابات: } T = \frac{5}{9} \text{ s}, f = 1.8 \text{ Hz}, \omega = \frac{10\pi}{9} \text{ rad s}^{-1}$$

شکل 8.3 میں عمومی صورت حال دکھائی گئی ہے جہاں  $\omega$  زاویائی رفتار سے گردش کرتا نقطہ، لمحہ  $t = 0$  پر زاویہ  $\alpha$  پر پایا جاتا ہے۔ یہ نقطہ وقت  $t$  کے دوران  $\omega t$  زاویہ طے کرتے ہوئے  $\theta = \omega t + \alpha$  پہنچ جائے گا لہذا اس کے لئے

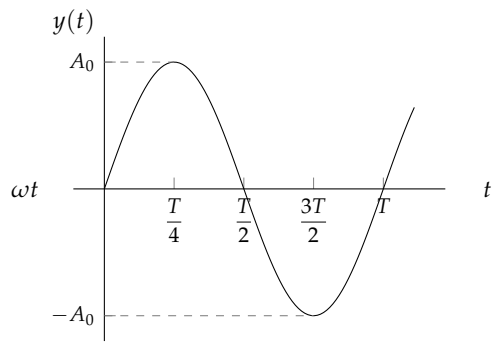
$$(8.14) \quad y(t) = A_0 \sin(\omega t + \alpha)$$



الف

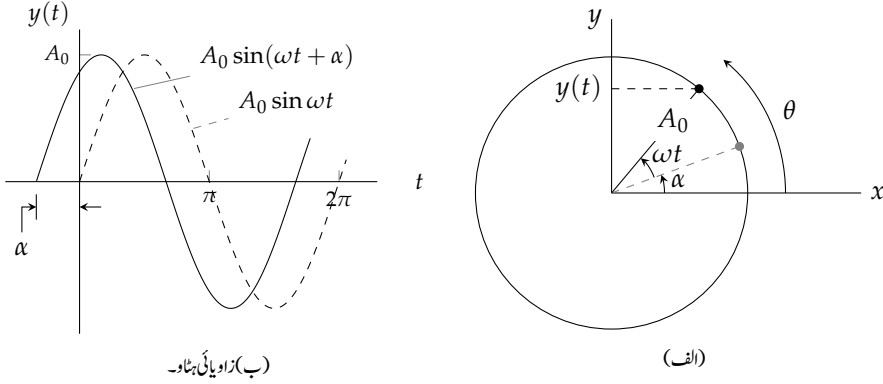


(پ)



(ب)

شکل 8.2: سائن موج۔



شکل 8.3: لمحہ  $t = 0$  پر زاویہ  $\alpha$  ہے۔

لکھا جاسکتا ہے جہاں  $\alpha$  کو زاویائی ہٹاؤ<sup>17</sup> کہتے ہیں۔ اس مساوات کا دلیل  $\omega t + \alpha$  ہے۔ شکل 8.3-ب میں مساوات 8.12 اور مساوات 8.14 کو دکھایا گیا ہے۔ آپ دیکھ سکتے ہیں کہ ان مساوات میں  $\alpha$  زاویائی فرق<sup>18</sup> پایا جاتا ہے۔ مساوات 8.12 سے مساوات 8.14  $\alpha$  ریڈیئن آگے<sup>19</sup> ہے۔ یہ بھی کہا جاسکتا ہے کہ مساوات 8.14 سے مساوات 8.12  $\alpha$  ریڈیئن پیچھے<sup>20</sup> ہے۔ ایک ہی تعدد کے دو تفاعل

$$(8.15) \quad \begin{aligned} y_1(t) &= A_{01} \sin(\omega t + \alpha) \\ y_2(t) &= A_{02} \sin(\omega t + \beta) \end{aligned}$$

میں  $y_1(t)$  تفاعل  $y_2(t)$  سے  $\alpha - \beta$  ریڈیئن آگے ہے۔ ہم یہ بھی کہہ سکتے ہیں کہ  $y_2(t)$  تفاعل  $y_1(t)$  سے  $\beta - \alpha$  ریڈیئن پیچھے ہے۔ اگر  $\alpha = \beta$  ہو تب تفاعل ہم زاویہ<sup>21</sup> کہلاتے ہیں جبکہ  $\alpha \neq \beta$  کی صورت میں تفاعل الگ زاویہ<sup>22</sup> کہلاتے ہیں۔

زاویائی ہٹاؤ کو عموماً درجوں میں بیان کیا جاتا ہے لہذا  $\alpha = \frac{\pi}{4}$  کی صورت میں درج ذیل لکھا جاسکتا ہے۔

$$(8.16) \quad y(t) = A_0 \sin\left(\omega t + \frac{\pi}{4}\right) = A_0 \sin(\omega t + 45^\circ)$$

phase angle<sup>17</sup>  
phase difference<sup>18</sup>  
lead<sup>19</sup>  
lag<sup>20</sup>  
in phase<sup>21</sup>  
out of phase<sup>22</sup>

باضابطہ طور پر چونکہ  $\omega t$  کی قیمت ریڈیئن میں ہے لہذا  $\alpha$  کی قیمت بھی ریڈیئن میں ہونا لازم ہے لہذا تفاعل لکھنے کا صحیح طریقہ  $y(t) = A_0 \sin\left(\omega t + \frac{\pi}{4}\right)$  ہی ہے لیکن زاویائی ہٹاؤ کو درجوں میں لکھنے کی روایت نہایت مقبول ہے لہذا اس کتاب میں بھی اس روایت کو برقرار رکھا جائے گا۔ مساوات 8.16 میں  $45^\circ$  لکھتے ہوئے زیر بالا میں درجے کی علامت ( $^\circ$ ) استعمال کی گئی ہے جبکہ  $\frac{\pi}{4}$  پر کوئی علامت نہیں لگائی گئی۔ اسی علامت سے ریڈیئن یا درجوں کی پہچان کی جاتی ہے۔

مثال 8.3: مساوات  $y_1(t) = 15 \sin(100t + 60^\circ)$  اور  $y_2(t) = 22 \sin(200t + 0.2\pi)$  کی قیمت  $t = 25 \text{ ms}$  پر دریافت کریں۔

حل: پہلی تفاعل میں  $50^\circ$  کا زاویائی ہٹاؤ  $\frac{60^\circ}{180^\circ} \times \pi = \frac{\pi}{3}$  ریڈیئن کے برابر ہے۔ یوں لمحہ  $t = 25 \text{ ms}$  پر

$$y_1(0.025) = 15 \sin\left(100 \times 25 \times 10^{-3} + \frac{\pi}{3}\right) = -5.918619766$$

اور

$$y_2(0.025) = 22 \sin(200 \times 0.025 + 0.2\pi) = -13.39917888$$

حاصل ہوتے ہیں۔

اگرچہ اب تک کی بحث میں ہم نے سائن تفاعل استعمال کیا، ہم اس کی جگہ کو سائن تفاعل بھی استعمال کر سکتے تھے۔ ان دو تفاعل کی صورت بالکل یکساں ہے پس دونوں میں  $90^\circ$  کا زاویائی فرق پایا جاتا ہے۔

$$(8.17) \quad \sin\left(\omega t + \frac{\pi}{2}\right) = \cos \omega t$$

$$(8.18) \quad \cos\left(\omega t - \frac{\pi}{2}\right) = \sin \omega t$$

سائن نما تفاعل کے دلیل کے ساتھ  $2\pi$  ریڈیئن یا  $360^\circ$  کا مضرب جمع کرنے سے تفاعل کی قیمت تبدیل نہیں ہوتی۔

$$(8.19) \quad \cos(\omega t + \alpha + 2\pi n) = \cos(\omega t + \alpha) \quad n = 0, \pm 1, \pm 2, \dots$$

$$(8.20) \quad \sin(\omega t + \alpha + 2\pi n) = \sin(\omega t + \alpha) \quad n = 0, \pm 1, \pm 2, \dots$$



دو سائنس نما تفاعل میں زاویائی فرق تین شرائط پورا کرنے کے بعد دریافت کیا جاسکتا ہے۔ پہلی شرط یہ ہے کہ دونوں تفاعل کی تعدد برابر ہو۔ دوسری شرط یہ ہے کہ دونوں کو سائنس تفاعل اور یا پھر دونوں کو کو سائنس تفاعل کی صورت میں لکھا جائے۔ تیسری اور آخری شرط یہ ہے کہ دوسری شرط میں لکھے گئے تفاعل کے حیطے مثبت ہوں۔ درج ذیل مماثل ان شرائط کو پورا کرنے میں مدد دیتے ہیں۔

$$(8.21) \quad -\sin(\omega t + \alpha) = \sin(\omega t + \alpha \pm 180^\circ)$$

$$(8.22) \quad -\cos(\omega t + \alpha) = \cos(\omega t + \alpha \pm 180^\circ)$$

ان کے علاوہ درج ذیل مماثل بھی نہایت اہم ثابت ہوتے ہیں۔

$$(8.23) \quad \sin(\alpha \pm \beta) = \sin \alpha \cos \beta \pm \cos \alpha \sin \beta$$

$$(8.24) \quad \cos(\alpha \pm \beta) = \cos \alpha \cos \beta \mp \sin \alpha \sin \beta$$

ایک آخری تفاعل جس کا ذکر ضروری ہے درج ذیل ہے۔

$$(8.25) \quad \cos^2 \alpha + \sin^2 \alpha = 1$$

مثال 8.4: درج ذیل تفاعل کے خط کھینچیں۔

$$v(t) = 1 \cos(\omega t + 60^\circ) \bullet$$

$$v(t) = 1 \cos(\omega t + 240^\circ) \bullet$$

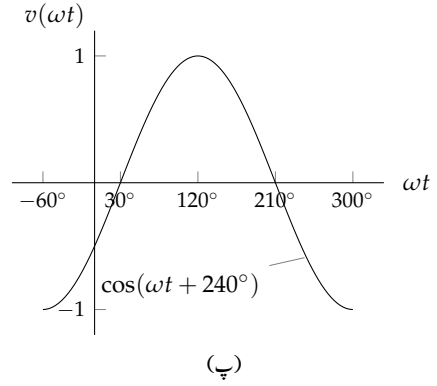
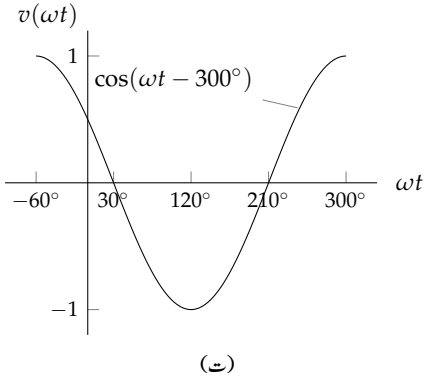
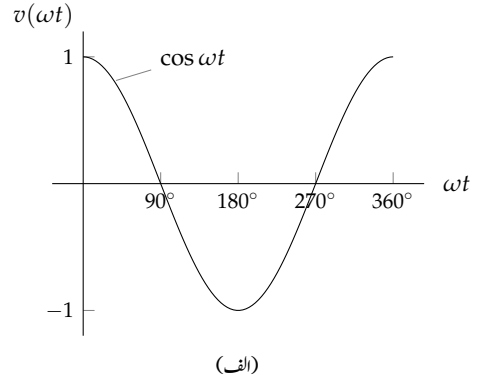
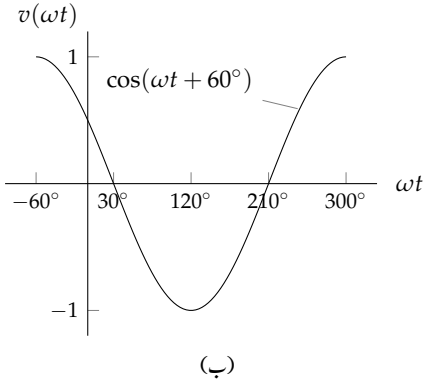
$$v(t) = 1 \cos(\omega t - 300^\circ) \bullet$$

حل: شکل 8.4-الف میں  $v(\omega t) = 1 \cos \omega t$  کا خط دکھایا گیا ہے۔ اس کو افقی محور پر  $60^\circ$  درجے بائیں منتقل کرنے سے  $v(\omega t) = 1 \cos(\omega t + 60^\circ)$  کا خط حاصل ہوتا ہے جسے شکل-ب میں دکھایا گیا ہے۔ ہم درج ذیل لکھ سکتے ہیں

$$v(\omega t) = 1 \cos(\omega t + 240^\circ) = 1 \cos(\omega t + 60^\circ + 180^\circ) = -1 \cos(\omega t + 60^\circ)$$

جہاں مساوات 8.22 کا استعمال کیا گیا ہے۔ درج بالا مساوات کو شکل-پ میں دکھایا گیا ہے۔ آپ دیکھ سکتے ہیں کہ یہ شکل-ب کا منافی ہے۔ اسی طرح مساوات 8.19 کی مدد سے

$$v(\omega t) = 1 \cos(\omega t - 300^\circ) = 1 \cos(\omega t - 300^\circ + 360^\circ) = 1 \cos(\omega t + 60^\circ)$$



شکل 8.4: مثال 8.4 کے خط۔

لکھتے ہوئے شکل-ت حاصل ہوتی ہے جو عین شکل-ب ہی ہے۔

مثال 8.5: درج ذیل امواج کی تعدد ہرٹز میں حاصل کریں۔ امواج کے مابین زاویائی فرق دریافت کریں۔ یہ بھی بتلائیں کہ کوئی موج آگے ہے۔

$$v_1(\omega t) = 100 \sin(400t - 30^\circ)$$

$$v_2(\omega t) = -250 \cos(400t + 0.2\pi)$$

حل: ان امواج میں  $\omega = 400 \text{ rad s}^{-1}$  ہے لہذا

$$f = \frac{\omega}{2\pi} = \frac{400}{2\pi} = 63.66 \text{ Hz}$$

ہوگا۔ زاویائی فرق دریافت کرنے کی خاطر دونوں امواج کو مثبت حیثے کے کو سائن موج کی صورت میں لکھتے ہیں۔ ساتھ ہی ساتھ ان کے زاویائی ہٹاؤ کو درجوں میں لکھتے ہیں۔ یوں

$$\begin{aligned} v_1(\omega t) &= 100 \sin(400t - 30^\circ) \\ &= 100 \cos(400t - 30^\circ - 90^\circ) \\ &= 100 \cos(400t - 120^\circ) \\ &= 100 \cos(400t + 240^\circ) \end{aligned}$$

لکھا جاسکتا ہے جہاں آخری قدم پر مساوات 8.19 کا استعمال کیا گیا۔ اسی طرح

$$\begin{aligned} v_2(\omega t) &= -250 \cos(400t + 0.2\pi) \\ &= 250 \cos(400t + 0.2\pi + \pi) \\ &= 250 \cos(400t + 216^\circ) \end{aligned}$$

بھی لکھا جاسکتا ہے جہاں آخری قدم پر  $1.2\pi$  ریڈیئن کو  $216^\circ$  درجے لکھا گیا ہے۔ ان امواج کے مابین

$$240^\circ - 216^\circ = 24^\circ$$

کا زاویائی فرق پایا جاتا ہے اور موج  $v_1(\omega t)$  آگے ہے۔

مشق 8.3: ایک دور میں درج ذیل تین رو پائے جاتے ہیں۔

$$i_1(1) = 30 \cos(100\pi t + 30^\circ)$$

$$i_2(2) = 55 \sin(100\pi t + 40^\circ)$$

$$i_3(t) = 20 \sin(100\pi t + 60^\circ)$$

$i_2$  سے  $i_1$  کتنی آگے ہے اور  $i_3$  سے  $i_1$  کتنی پیچھے ہے۔

جوابات:  $80^\circ$  ،  $-60^\circ$  یا  $300^\circ$

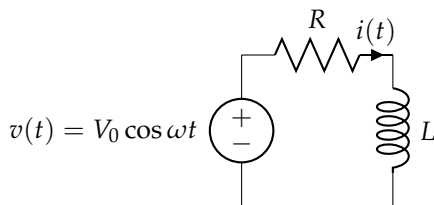
### 8.3 سائن نما اور مخلوط جبری تفاعل

گزشتہ باب میں دور پر مستقل جبری تفاعل مسلط کرتے ہوئے، دور کا جبری رد عمل بھی مستقل قیمت کا حاصل ہوا۔ تفرقی مساوات کا جبری رد عمل، مسلط جبری تفاعل اور اس کے تمام بلند درجی تفرقی کا مجموعہ ہوتا ہے۔ یوں دور پر جبری دباو  $v(t) = \sin \omega t$  مسلط کرنے سے رو کا جبری رد عمل  $i(t) = c_1 \sin \omega t + c_2 \cos \omega t$  متوقع ہو گا۔ پس جبری رد عمل کے مستقل  $c_1$  اور  $c_2$  معلوم کرنا باقی ہے۔

مثال 8.6: شکل 8.5 میں رو  $i_f(t)$  حاصل کریں۔

حل: دور کی تفرقی مساوات لکھتے ہیں۔

$$(8.26) \quad Ri(t) + L \frac{di(t)}{dt} = V_0 \cos \omega t$$



شکل 8.5: مثال 8.6 کا دور۔

دور پر مسلط جبری تقاضا اور اس تقاضا کے تمام بلند درجی تفرق کا مجموعہ جبری حل کے برابر ہوگا۔

$$i_I(t) = c_1 \cos \omega t + c_2 \sin \omega t$$

اس جبری حل کو مساوات 8.26 میں پُر کرتے ہوئے  $c_1$  اور  $c_2$  مستقل دریافت کرتے ہیں۔

$$R(c_1 \cos \omega t + c_2 \sin \omega t) + L(-c_1 \omega \sin \omega t + c_2 \omega \cos \omega t) = V_0 \cos \omega t$$

درج بالا مساوات میں دونوں اطراف  $\cos \omega t$  کے عددی سر برابر ہوں گے۔ اسی طرح دونوں اطراف  $\sin \omega t$  کے عددی سر برابر ہوں گے۔

$$c_1 R + c_2 \omega L = V_0$$

$$-c_1 \omega L + c_2 R = 0$$

ان ہمزاد مساوات کو  $c_1$  اور  $c_2$  کے لئے حل کرتے ہوئے درج ذیل ملتا ہے

$$c_1 = \frac{RV_0}{R^2 + \omega^2 L^2}$$

$$c_2 = \frac{\omega LV_0}{R^2 + \omega^2 L^2}$$

لہذا جبری حل

$$(8.27) \quad i_I(t) = \frac{RV_0}{R^2 + \omega^2 L^2} \cos \omega t + \frac{\omega LV_0}{R^2 + \omega^2 L^2} \sin \omega t$$

ہوگا۔

مثال 8.7: درج بالا مثال میں  $\omega = 10 \text{ krad s}^{-1}$  اور  $V_0 = 310 \text{ V}$  ،  $L = 5 \text{ mH}$  ،  $R = 100 \Omega$  کی صورت میں جبری حل کو مساوات 8.24 کی مدد سے  $i(t) = I_0 \cos(\omega t - \phi)$  کے طرز پر لکھیں۔

حل: مساوات 8.27 میں دی گئی قیمتیں پُر کرنے سے

$$i_I(t) = \frac{100 \times 310}{100^2 + (10000 \times 0.005)^2} \cos \omega t + \frac{10000 \times 0.005 \times 310}{100^2 + (10000 \times 0.005)^2} \sin \omega t$$

یعنی درج ذیل حاصل ہوتا ہے۔

$$(8.28) \quad i_I(t) = 2.48 \cos \omega t + 1.24 \sin \omega t$$

مساوات 8.24 سے جبری حل کی درکار صورت کو درج ذیل لکھا جاسکتا ہے۔

$$(8.29) \quad i(t) = I_0 \cos(\omega t - \phi) = I_0 \cos \phi \cos \omega t + I_0 \sin \phi \sin \omega t$$

مساوات 8.28 میں  $\cos \omega t$  اور  $\sin \omega t$  کے عددی سر کو مساوات 8.29 کے عددی سر کے برابر پُر کرتے ہیں۔

$$(8.30) \quad I_0 \cos \phi = 2.48$$

$$(8.31) \quad I_0 \sin \phi = 1.24$$

ان ہمزاد مساوات کے مربع جمع کرتے ہوئے

$$I_0^2 \cos^2 \phi + I_0^2 \sin^2 \phi = 2.48^2 + 1.24^2$$

ملتا ہے جس میں مساوات 8.25 کے استعمال سے  $\cos^2 \phi + \sin^2 \phi = 1$  پُر کرتے ہوئے

$$I_0 = \sqrt{2.48^2 + 1.24^2} = 2.7727$$

ملتا ہے۔ اسی طرح مساوات 8.31 کو مساوات 8.30 سے تقسیم کرنے سے

$$\frac{\sin \phi}{\cos \phi} = \frac{1.24}{2.48} = \tan \phi$$

یعنی

$$\phi = \tan^{-1} \frac{1.24}{2.48} = \underline{26.6^\circ}$$

ملتا ہے۔ یوں جبری حل درج ذیل لکھا جائے گا

$$(8.32) \quad i_J(t) = 2.77 \cos(\omega t - 26.6^\circ) = 2.77 \cos(10\,000t - 26.6^\circ)$$

جہاں سے ظاہر ہے کہ دباؤ سے رو  $26.6^\circ$  درجے پیچھے ہے۔ مخلوط جبری حل درج ذیل لکھا جائے گا جس کا حقیقی جزو درج بالا مساوات ہے۔

$$(8.33) \quad i_M(t) = 2.77e^{j(10\,000t - 26.6^\circ)}$$

مثال 8.8: مثال 8.7 کے طرز پر مثال 8.6 میں حاصل کئے گئے جبری حل کو  $i_J(t) = I_0 \cos(\omega t - \phi)$  کی صورت میں لکھیں۔

حل: مساوات 8.27 میں  $\cos \omega t$  اور  $\sin \omega t$  کے عددی سر کو مساوات 8.29 میں  $\cos \omega t$  اور  $\sin \omega t$  کے عددی سر کے برابر پُر کرتے ہوئے درج ذیل ملتا ہے۔

$$I_0 \cos \phi = \frac{RV_0}{R^2 + \omega^2 L^2}$$

$$I_0 \sin \phi = \frac{\omega LV_0}{R^2 + \omega^2 L^2}$$

ان ہمزاو مساوات میں دوسری مساوات کو پہلی سے تقسیم کرتے ہوئے

$$\frac{\sin \phi}{\cos \phi} = \tan \phi = \frac{\omega L}{R}$$

یعنی

$$(8.34) \quad \phi = \tan^{-1} \frac{\omega L}{R}$$

ملتا ہے جبکہ دونوں ہمزاد مساوات کے مربع کا مجموعہ لیتے ہوئے

$$\begin{aligned} I_0^2 \cos^2 \phi + I_0^2 \sin^2 \phi &= I_0^2 = \left( \frac{RV_0}{R^2 + \omega^2 L^2} \right)^2 + \left( \frac{\omega LV_0}{R^2 + \omega^2 L^2} \right)^2 \\ &= \frac{(R^2 + \omega^2 L^2) V_0^2}{(R^2 + \omega^2 L^2)^2} \\ &= \frac{V_0^2}{R^2 + \omega^2 L^2} \end{aligned}$$

یعنی

$$(8.35) \quad I_0 = \frac{V_0}{\sqrt{R^2 + \omega^2 L^2}}$$

ملتا ہے۔ یوں جبری حل درج ذیل لکھا جائے گا۔

$$(8.36) \quad i_I(t) = \frac{V_0}{\sqrt{R^2 + \omega^2 L^2}} \cos \left( \omega t - \tan^{-1} \frac{\omega L}{R} \right)$$

مساوات 8.36 سے ظاہر ہے کہ  $L = 0$  کی صورت میں  $\phi = 0$  ہو گا لہذا دباو اور رو ہم زاویہ ہوں گے جبکہ  $R = 0$  کی صورت میں  $\phi = 90^\circ$  ہو گا لہذا دباو سے رو  $90^\circ$  درجے پیچھے ہو گی۔ مزاحمت اور امالہ کے دیگر قیمتوں کی صورت میں دباو سے رو  $0^\circ$  تا  $90^\circ$  کے مابین کسی مخصوص درجے پر پیچھے رہے گی۔ اسی لئے مزاحمت اور امالہ کے ادوار کو پیچھے رہنے والے ادوار کہا جاتا ہے۔

سلسلہ وار جڑے مزاحمت اور امالہ کے دور کا حل آپ نے دیکھا۔ یقیناً اس دور کا حل سلسلہ وار جڑے دو عدد مزاحمتی دور کے حل سے کئی گنا مشکل تھا۔ آپ خود تصور کر سکتے ہیں کہ زیادہ تعداد کے پرزوں کا دور حل کرنا کتنا مشکل ہو گا۔ اسی مشکل کو مد نظر رکھتے ہوئے ہم مخلوط تفاعل<sup>23</sup> کو پیش کرتے ہیں جس سے ادوار کا حل انتہائی آسان ثابت ہوتا ہے۔

مخلوط تفاعل اور سائن نما تفاعل کا تعلق یولر مساوات<sup>24</sup>

$$(8.37) \quad e^{j\omega t} = \cos \omega t + j \sin \omega t \quad \text{یولر مساوات}$$

complex function<sup>23</sup>  
Euler's equation<sup>24</sup>



دیتی ہے جہاں  $j = \sqrt{-1}$  خیالی عدد ہے۔ پولر مساوات میں  $\cos \omega t$  حقیقی<sup>25</sup> مقدار اور  $\sin \omega t$  خیالی<sup>26</sup> مقدار ہیں۔

حقیقی دنیا میں مخلوط جبری تفاعل نہیں پایا جاتا۔ اس کے باوجود، دور پر سائنس نما جبری تفاعل کی جگہ مخلوط جبری تفاعل مسلط کرتے ہوئے مخلوط حل حاصل کیا جاسکتا ہے۔ مخلوط جبری تفاعل کو حقیقی جبری تفاعل اور خیالی جبری تفاعل کا مجموعہ تصور کیا جاسکتا ہے۔ خطی ادوار میں مسئلہ نفاذ کے تحت تمام جبری تفاعل کی علیحدہ علیحدہ اثرات کا مجموعہ لیا جاسکتا ہے۔ یوں جبری تفاعل کے حقیقی جزو سے حل کا حقیقی جزو جبکہ جبری تفاعل کے خیالی جزو سے حل کا خیالی جزو حاصل ہوگا۔ یوں مخلوط حل کے خیالی جزو کو رد کرتے ہوئے حقیقی جزو کو سائنس نما تفاعل کا رد عمل تسلیم کیا جاتا ہے۔ اس ترکیب کو مثال کی مدد سے زیادہ آسانی سے سمجھا جاسکتا ہے۔

مثال 8.9: شکل 8.5 میں حقیقی جبری تفاعل  $V_0 \cos \omega t$  کی جگہ مخلوط جبری تفاعل نسب کرتے ہوئے حقیقی  $i(t)$  کے لئے حل کریں۔

حل: حقیقی جبری تفاعل  $v(t) = V_0 \cos \omega t$  کی جگہ دور میں مخلوط جبری تفاعل  $v(t) = V_0 e^{j\omega t}$  نسب کرتے ہوئے کثرت مساوات لکھتے ہیں۔

$$Ri(t) + L \frac{di(t)}{dt} = V_0 e^{j\omega t}$$

جبری تفاعل  $e^{j\omega t}$  کا تفرق  $j\omega e^{j\omega t}$  بھی جبری تفاعل ہی ہے لہذا درج بالا مساوات کا مخلوط حل  $i_M(t) = I_0 e^{j\omega t}$  فرض کرتے ہیں جہاں  $I_0$  نامعلوم مخلوط مستقل ہے۔ اس حل کو درج بالا مساوات میں پُر کرتے ہوئے

$$RI_0 e^{j\omega t} + L \frac{d}{dt} (I_0 e^{j\omega t}) = V_0 e^{j\omega t}$$

درکار تفرق کے بعد

$$(8.38) \quad RI_0 e^{j\omega t} + j\omega LI_0 e^{j\omega t} = V_0 e^{j\omega t}$$

ملتا ہے جس کے دونوں اطراف کو  $e^{j\omega t}$  سے تقسیم کرتے ہوئے درج ذیل ملتا ہے۔

$$(8.39) \quad RI_0 + j\omega LI_0 = V_0$$

اس سے  $I_0$  حاصل کرتے ہیں۔

$$(8.40) \quad I_0 = \frac{V_0}{R + j\omega L}$$

یوں مخلوط رو درج ذیل لکھی جاسکتی ہے۔

$$(8.41) \quad \begin{aligned} i_M(t) &= I_0 e^{j\omega t} \\ &= \frac{V_0 e^{j\omega t}}{R + j\omega L} \end{aligned}$$

ہمیں اس کا حقیقی جزو درکار ہے۔ یولر مساوات کی مدد سے درج بالا مساوات کو درج ذیل لکھا جاسکتا ہے۔

$$i_M(t) = \frac{V_0 (\cos \omega t + j \sin \omega t)}{R + j\omega L}$$

دائیں ہاتھ کسر کے بالائی اور نیچے حصے کو  $R - j\omega L$  سے ضرب دیتے ہیں

$$\begin{aligned} i_M(t) &= \frac{V_0 (\cos \omega t + j \sin \omega t) (R - j\omega L)}{(R + j\omega L) (R - j\omega L)} \\ &= \frac{V_0 (R \cos \omega t + \omega L \sin \omega t) + j V_0 (R \sin \omega t - \omega L \cos \omega t)}{R^2 + \omega^2 L^2} \end{aligned}$$

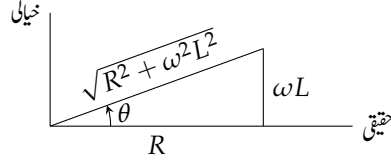
جہاں دوسرا قدم ترتیب دیتے ہوئے لکھا گیا ہے۔ اس کا حقیقی جزو درکار حل ہے

$$(8.42) \quad i(t) = \frac{V_0 (R \cos \omega t + \omega L \sin \omega t)}{R^2 + \omega^2 L^2}$$

جو عین مساوات 8.27 ہی ہے۔

ہم مساوات 8.40 کے مخلوط مستقل  $I_0$  کو زاویائی شکل میں لکھ کر بھی آگے بڑھ سکتے ہیں۔ مخلوط مستقل کو درج ذیل لکھا جاسکتا ہے

$$\begin{aligned} I_0 &= \frac{V_0}{R + j\omega L} \\ &= \frac{V_0}{\sqrt{R^2 + \omega^2 L^2} \angle \tan^{-1} \frac{\omega L}{R}} \\ &= \frac{V_0}{\sqrt{R^2 + \omega^2 L^2}} e^{j \tan^{-1} \frac{\omega L}{R}} \\ &= \frac{V_0}{\sqrt{R^2 + \omega^2 L^2}} e^{-j \tan^{-1} \frac{\omega L}{R}} \end{aligned}$$



شکل 8.6: مثال 8.9 کا شکل۔

جہاں دوسری قدم پر کسر کے پچی حصے کو مساوات 8.1 کی مدد سے زاویائی صورت میں لکھا گیا ہے اور تیسری قدم پر پولر مساوات کا استعمال کیا گیا ہے۔ زاویہ  $\theta = \tan^{-1} \frac{\omega L}{R}$  کو شکل 8.6 میں دکھایا گیا ہے۔ یوں مخلوط رو درج ذیل لکھی جائے گی۔

$$\begin{aligned} i_M &= I_0 e^{j\omega t} \\ &= \frac{V_0}{\sqrt{R^2 + \omega^2 L^2}} e^{j(\omega t - \tan^{-1} \frac{\omega L}{R})} \end{aligned}$$

اس مساوات میں  $\tan^{-1} \frac{\omega L}{R} = \theta$  لکھتے ہوئے حقیقی جزو لے کر حقیقی رو حاصل کرتے ہیں۔

$$\begin{aligned} i(t) &= \frac{V_0}{\sqrt{R^2 + \omega^2 L^2}} e^{j(\omega t - \theta)} \Big|_{\text{حقیقی}} \\ &= \frac{V_0}{\sqrt{R^2 + \omega^2 L^2}} \cos(\omega t - \theta) \\ &= \frac{V_0}{\sqrt{R^2 + \omega^2 L^2}} (\cos \omega t \cos \theta + \sin \omega t \sin \theta) \end{aligned}$$

شکل 8.6 سے  $\cos \theta = \frac{R}{\sqrt{R^2 + \omega^2 L^2}}$  اور  $\sin \theta = \frac{\omega L}{\sqrt{R^2 + \omega^2 L^2}}$  پڑھ کر لیتے ہیں

$$\begin{aligned} i(t) &= \frac{V_0}{\sqrt{R^2 + \omega^2 L^2}} \left( \cos \omega t \frac{R}{\sqrt{R^2 + \omega^2 L^2}} + \sin \omega t \frac{\omega L}{\sqrt{R^2 + \omega^2 L^2}} \right) \\ &= \frac{V_0 (R \cos \omega t + \omega L \sin \omega t)}{R^2 + \omega^2 L^2} \end{aligned}$$

## 8.4 دوری سمتیہ

درج بالا حصے میں ہم نے دیکھا کہ حقیقی جبری تفاعل کی جگہ مخلوط جبری تفاعل نسب کرتے ہوئے مخلوط حل حاصل کیا جا سکتا ہے جس کا حقیقی جزو حقیقی جبری رد عمل ہو گا۔ اس ترکیب کو مثال 8.9 میں استعمال کیا گیا جہاں مساوات 8.38 کو  $e^{j\omega t}$  سے تقسیم کرتے ہوئے مساوات 8.39 حاصل کی گئی۔ مساوات 8.39 سے  $I_0$  حاصل کی گئی جسے  $e^{j\omega t}$  سے ضرب دیتے ہوئے مخلوط حل حاصل کیا گیا۔ مخلوط حل کا حقیقی جزو یعنی مساوات 8.42 درکار جواب ہے۔ مثال 8.7 میں مخصوص قیمتیں استعمال کرتے ہوئے مخلوط رو کو مساوات 8.33 میں پیش کیا گیا۔ آپ دیکھ سکتے ہیں کہ جزو  $e^{j\omega t}$  جوں کا توں مخلوط جبری تفاعل اور مخلوط جبری حل میں پایا جاتا ہے۔

حقیقت میں کسی بھی خطی دور پر مخلوط جبری تفاعل مثلاً

$$(8.43) \quad v_M = V_0 e^{j\omega t}$$

مسلط کرنے سے دور میں تمام رو کی صورت  $i_M(t) = I_0 e^{j(\omega t + \phi)}$  اور دباؤ کی صورت  $v_M(t) = V_0 e^{j(\omega t + \phi)}$  ہو گی جہاں تمام رو اور دباؤ کی تعدد  $\omega$  جبکہ ان کے انفرادی حیطے  $I_0$  یا  $V_0$  اور زاویہ ہٹاؤ  $\phi$  مختلف ہوں گے۔ یہاں حیطے حقیقی مقدار ہیں۔

یوں تعدد جانتے ہوئے کسی بھی مخلوط تفاعل مثلاً مخلوط رو کو اس کے حیطے  $I_0$  اور زاویائی ہٹاؤ  $\phi$  سے مکمل طور پر ظاہر کیا جا سکتا ہے۔ یوں مخلوط رو

$$(8.44) \quad i_M(t) = I_0 e^{j(\omega t + \phi)}$$

سے حقیقی رو درج ذیل

$$(8.45) \quad i(t) = I_0 e^{j(\omega t + \phi)} \Big|_{\text{حقیقی}}$$

یعنی

$$(8.46) \quad i(t) = I_0 \cos(\omega t + \phi)$$

لکھی جائے گی جہاں  $I_0$  حقیقی مقدار ہے۔ مساوات 8.45 حقیقی رو دیتی ہے۔ اس طرز کے تمام مساوات میں  $e^{j\omega t}$  پایا جاتا ہے اور مساوات کا حقیقی جزو ہی حقیقی مقدار ہوتی ہے۔ اس مساوات میں تعدد  $\omega$  کو ذہن نشین کرتے ہوئے زیر

نوشت میں لفظ "حقیقی" اور جزو  $e^{j\omega t}$  نہ لکھنے سے دوری سمتی طرز<sup>27</sup> حاصل ہوتی ہے۔ یوں مساوات 8.45 میں دی گئی حقیقی رو کی دوری سمتی صورت درج ذیل ہوگی

$$\hat{I} = I_0 e^{j\phi} \quad (8.47)$$

دوری سمتیہ کو بڑے حروف سے ظاہر کرتے ہوئے اس پر ٹوپی کا نشان بنایا گیا ہے۔ یوں دوری سمتی رو کو  $\hat{I}$  اور دوری سمتی دباؤ کو  $\hat{V}$  سے ظاہر کیا جائے گا۔ درج بالا کو درج ذیل دوری سمتیہ کی صورت میں بھی لکھا جاتا ہے۔

$$\hat{I} = I_0 / \phi \quad (8.48)$$

دوری سمتی تفاعل کا حیطہ حقیقی اور مثبت مقدار ہوتا ہے۔ یوں درج بالا مساوات میں  $I_0$  حقیقی مثبت مقدار ہے۔ روایتی طور پر دوری سمتیہ کو  $\cos$  جزو سے حاصل کیا جاتا ہے۔

مساوات 8.46 طرز کے تفاعل کو تفاعل کی وقتی صورت<sup>28</sup> کہتے ہیں جبکہ مساوات 8.47 اور مساوات 8.48 کو تفاعل کی تعددی صورت<sup>29</sup> کہتے ہیں۔

مثال 8.10: درج ذیل تفاعل کے دوری سمتیہ دریافت کریں۔

$$v_1(t) = 20 \cos(100t + 30^\circ), \quad v_2(t) = -40 \sin(310t - 40^\circ), \quad i(t) = 22 \cos(\omega t + 0.2\pi)$$

حل: دباؤ  $v_1(t)$  کو مخلوط تفاعل کا حقیقی جزو لکھ کر

$$v_1(t) = 20 e^{j(100t + 30^\circ)} \Big|_{\text{حقیقی}}$$

تعدد کو ذہن نشین کرتے ہوئے،  $e^{j100t}$  نہ لکھتے ہوئے اور زیر نوشت میں لفظ "حقیقی" نہ لکھتے ہوئے دوری سمتیہ حاصل ہوتا ہے۔

$$\hat{V}_1 = 20 e^{j30^\circ} = 20 / 30^\circ$$

phasor notation<sup>27</sup>  
time domain form<sup>28</sup>  
frequency domain form<sup>29</sup>

اسی طرح  $v_2(t)$  کو  $\cos$  کی صورت میں یوں لکھتے ہیں کہ حیثہ مثبت لکھا جائے۔

$$v_2 = -40 \sin(310t - 40^\circ) = 40 \cos(310t - 40^\circ + 90^\circ) = 40 \cos(310t + 50^\circ)$$

اس کو مخلوط تفاعل کا حقیقی جزو لکھتے ہیں۔

$$v_2 = 40e^{j(310t+50^\circ)} \Big|_{\text{حقیقی}}$$

اس مساوات کے زیر نوشت میں لفظ "حقیقی" نہ لکھتے ہوئے اور ساتھ ہی ساتھ  $e^{j310t}$  نہ لکھتے ہوئے دوری سمتیہ حاصل ہوتی ہے یعنی

$$\hat{V}_2 = 40e^{j50^\circ}$$

جس کو درج ذیل بھی لکھا جاسکتا ہے۔

$$\hat{V}_2 = 40/\underline{50^\circ}$$

رو کو بھی مخلوط تفاعل کا حقیقی جزو لکھ کر

$$i(t) = 22e^{j(\omega t + 0.2\pi)} \Big|_{\text{حقیقی}}$$

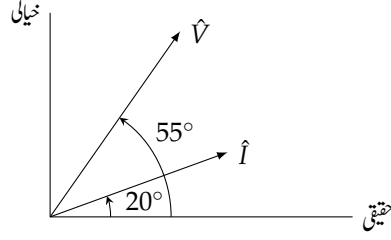
دوری سمتیہ حاصل کرتے ہیں۔

$$\hat{I} = 22e^{j0.2\pi} = 22/\underline{0.2\pi}$$

مشق 8.4: درج ذیل کو تعددی صورت میں لکھیں جہاں  $\omega = 400 \text{ rad s}^{-1}$  ہے۔

$$\hat{I} = 35/\underline{44^\circ}, \quad \hat{V} = 12e^{j\frac{\pi}{4}}, \quad \hat{I} = 33/\underline{-77^\circ}$$

جوابات:  $v(t) = 12 \cos(400t + \frac{\pi}{4})$  ،  $i(t) = 35 \cos(400t + 44^\circ)$  ،  
 $i(t) = 33 \cos(400t - 77^\circ)$



شکل 8.7: دوری سمتیات۔

دوری سمتیہ حقیقت میں مخلوط عدد ہے۔ یوں کسی بھی مخلوط عدد کی طرح اس کو بھی مخلوط سطح پر ظاہر کیا جاسکتا ہے۔ شکل 8.7 میں  $\hat{I} = 25/20^\circ$  اور  $\hat{V} = 30e^{j55^\circ}$  کھینچے گئے ہیں جہاں مرکز  $(0, 0)$  سے مخلوط نقطے تک لکیر کے سر پر تیر کا نشان ڈالتے ہوئے انہیں سمتیہ کی شکل دی گئی ہے۔ اسی لئے  $\hat{V}$  یا  $\hat{I}$  کو دوری سمتیات کہتے ہیں۔ شکل سے دوری سمتیات کا زاویائی تعلق بھی ظاہر ہوتا ہے۔ شکل 8.7 میں دباؤ سے رو  $33^\circ$  درجے پیچھے ہے۔

## 8.5 مزاحمت، امالہ گیر اور برق گیر کے انفرادی دوری سمتی تعلق

مزاحمت R پر مخلوط دباؤ  $v(t) = V_0 e^{j(\omega t + \phi_v)}$  مسلط کرنے سے مزاحمت میں مخلوط رو  $i(t) = I_0 e^{j(\omega t + \phi_i)}$  گزرے گی۔ اوہم کے قانون کے تحت

$$V_0 e^{j(\omega t + \phi_v)} = R I_0 e^{j(\omega t + \phi_i)}$$

یعنی

$$(8.49) \quad V_0 e^{j\phi_v} = R I_0 e^{j\phi_i}$$

ہوگا۔ اس کو دوری سمتیہ کی صورت میں

$$(8.50) \quad \hat{V} = R \hat{I}$$

لکھا جاسکتا ہے جہاں

$$(8.51) \quad \hat{V} = V_0 e^{j\phi_v}$$

$$(8.52) \quad \hat{I} = I_0 e^{j\phi_i}$$

یعنی

$$(8.53) \quad \hat{V} = V_0 / \underline{\phi_v}$$

$$(8.54) \quad \hat{I} = I_0 / \underline{\phi_i}$$

کے برابر ہیں۔ اس طرح مساوات 8.50 کو درج ذیل لکھا جاسکتا ہے۔

$$(8.55) \quad V_0 / \underline{\phi_v} = R I_0 / \underline{\phi_i}$$

یاد رہے کہ دوری سمتیت میں  $V_0$  اور  $I_0$  حقیقی اور مثبت مقدار ہیں۔ درج بالا مساوات میں بائیں ہاتھ اور دائیں ہاتھ کے مخلوط اعداد صرف اور صرف اس صورت برابر ہوں گے جب ان کے حیضے برابر ہوں اور ان کے زاویے برابر ہوں یعنی

$$(8.56) \quad V_0 = I_0 R$$

$$(8.57) \quad \phi_v = \phi_i$$

اس طرح مزاحمت کی رو اور دباؤ ہم زاویہ ہیں۔ شکل-الف میں مزاحمت کے  $\hat{I}$  اور  $\hat{V}$  دوری سمتیت دکھائے گئے ہیں جو تعددی تفاعل ہیں جبکہ شکل-ب میں مزاحمت کے  $i(t)$  اور  $v(t)$  دکھائے گئے ہیں جو وقتی تفاعل ہیں۔