ELT221 - Circuitos Elétricos II

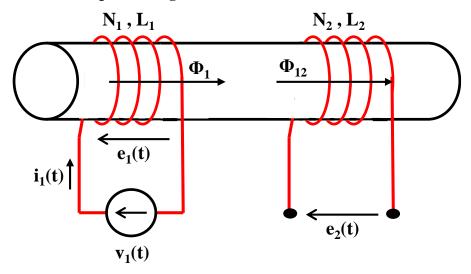
Prof. Tarcísio Pizziolo

Aula 9

9) Indutância Mútua

(9.1) Coeficiente de Indução Mútua

Sejam duas **bobinas acopladas magneticamente** enroladas em um núcleo:



Bobina-1:

- possui N₁ espiras e auto-indutância L₁.
- possui uma fonte de tensão $v_1(t)$ conectada em seus terminais produzindo uma corrente $i_1(t)$.
- a corrente $i_1(t)$ produz (**regra da mão direita**) um fluxo magnético $\Phi_1(t)$ no entreferro.

Bobina-2:

- possui N₂ espiras e uma auto-indutância L₂.
- seus terminais encontram-se abertos.
- a corrente e o fluxo magnético nesta bobina são nulos.

A bobina-1 produz um **fluxo magnético** que **enlaça** as espiras da bobina-2 sendo denominado $\Phi_{12}(t)$.

$$\frac{\Phi_{12}(t)}{\Phi_{1}(t)} = K \le 1 => Coeficiente \ de \ Acoplamento \ Magnético.$$

Pela Lei de Faraday a Força Eletromotriz induzida na bobina-1 é dada por:

$$\begin{aligned} \mathbf{e}_1(t) &= \mathbf{v}_1(t) = \mathbf{N}_1 \frac{\mathbf{d}\Phi_1(t)}{\mathbf{d}t}; \\ \text{ou} \\ \mathbf{e}_1(t) &= \mathbf{v}_1(t) = \mathbf{L}_1 \frac{\mathbf{di}_1(t)}{\mathbf{d}t}. \end{aligned}$$

Igualando as forças eletromotrizes induzidas:

$$\frac{d\Phi_1(t)}{dt} = \frac{L_1}{N_1} \frac{di_1(t)}{dt}$$

A Força Eletromotriz induzida nos terminais da bobina-2 será (Lei de Faraday):

$$e_2(t) = N_2 \frac{d\Phi_{12}(t)}{dt}$$

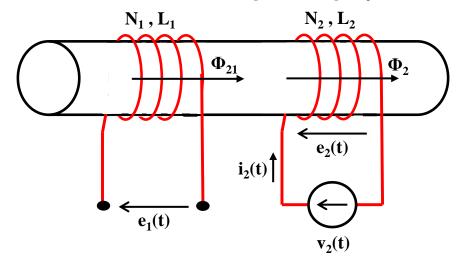
Substituindo
$$\frac{\Phi_{12}(t)}{\Phi_{1}(t)} = \mathbf{K} \ e \ \frac{d\Phi_{1}(t)}{dt} = \left(\frac{\mathbf{L}_{1}}{\mathbf{N}_{1}}\right) \left(\frac{d\mathbf{i}_{1}(t)}{dt}\right) \ em \ \mathbf{e}_{2}(t) = \mathbf{N}_{2} \ \frac{d\Phi_{12}(t)}{dt} \ obtém-se:$$

$$e_{2}(t) = N_{2} \frac{d[K\Phi_{1}(t)]}{dt} = (N_{2}K) \frac{d\Phi_{1}(t)}{dt} = (N_{2}K) \left(\frac{L_{1}}{N_{1}} \frac{di_{1}(t)}{dt}\right) = \left(K \frac{N_{2}}{N_{1}} L_{1}\right) \frac{di_{1}(t)}{dt}$$

Define-se então o Coeficiente de Indutância Mútua entre as duas bobinas como sendo:

$$\mathbf{M}_{12} = \mathbf{K} \frac{\mathbf{N}_2}{\mathbf{N}_1} \mathbf{L}_1 (\text{Henry})$$

Agora consideremos as **bobinas-1 e 2 com a seguinte configuração**:



Bobina-1:

- possui N₁ espiras e auto-indutância L₁.
- seus terminais encontram-se abertos.
- a corrente e o fluxo magnético nesta bobina são nulos.

Bobina-2:

- possui N2 espiras e uma auto-indução L2.
- possui uma fonte de tensão $v_2(t)$ conectada em seus terminais produzindo uma corrente $i_2(t)$.
- a corrente $i_2(t)$ produz (**regra da mão direita**) um fluxo magnético $\Phi_2(t)$ no entreferro.

A bobina-2 produz um fluxo magnético que concatena as espiras da bobina-1 sendo denominado $\Phi_{21}(t)$.

$$\frac{\Phi_{21}(t)}{\Phi_{2}(t)} = K \le 1 \implies \text{Coeficiente de Acoplamento Magnético}.$$

Pela Lei de Faraday a Força Eletromotriz induzida na bobina-2 é dada por:

$$\mathbf{e}_{2}(\mathbf{t}) = \mathbf{v}_{2}(\mathbf{t}) = \mathbf{N}_{2} \frac{\mathbf{d}\Phi_{2}(\mathbf{t})}{\mathbf{d}\mathbf{t}}$$
ou
$$\mathbf{e}_{2}(\mathbf{t}) = \mathbf{v}_{2}(\mathbf{t}) = \mathbf{L}_{2} \frac{\mathbf{d}\mathbf{i}_{2}(\mathbf{t})}{\mathbf{d}\mathbf{t}}$$

Igualando as forças eletromotrizes induzidas:

$$\frac{d\Phi_2(t)}{dt} = \frac{L_2}{N_2} \frac{di_2(t)}{dt}$$

A Força Eletromotriz induzida nos terminais da bobina-1 será (Lei de Faraday):

$$\mathbf{e}_{1}(\mathbf{t}) = \mathbf{N}_{1} \frac{\mathbf{d}\Phi_{21}(\mathbf{t})}{\mathbf{d}\mathbf{t}}$$

Substituindo
$$\frac{\Phi_{21}(\mathbf{t})}{\Phi_{2}(\mathbf{t})} = \mathbf{K} \ e \ \frac{d\Phi_{2}(\mathbf{t})}{d\mathbf{t}} = \left(\frac{\mathbf{L}_{2}}{\mathbf{N}_{2}}\right) \left(\frac{d\mathbf{i}_{2}(\mathbf{t})}{d\mathbf{t}}\right) \ em \ \mathbf{e}_{1}(\mathbf{t}) = \mathbf{N}_{1} \frac{d\Phi_{21}(\mathbf{t})}{d\mathbf{t}} \ obtém-se:$$

$$e_{1}(t) = N_{1} \frac{d[K\Phi_{2}(t)]}{dt} = \left(N_{1}K\right) \frac{d\Phi_{2}(t)}{dt} = \left(N_{1}K\right) \left(\frac{L_{2}}{N_{2}} \frac{di_{2}(t)}{dt}\right) = \left(K \frac{N_{1}}{N_{2}} L_{2}\right) \frac{di_{2}(t)}{dt}$$

Define-se então o Coeficiente de Indutância Mútua entre as duas bobinas como sendo:

$$\mathbf{M}_{21} = \mathbf{K} \frac{\mathbf{N}_1}{\mathbf{N}_2} \mathbf{L}_2 \text{ (Henry)}$$

Como os Coeficientes de Indutância Mútua, ou simplesmente Indutância Mútua, entre as bobinas são iguais:

$$\mathbf{M} = \mathbf{M}_{12} = \mathbf{M}_{21} \Rightarrow \mathbf{K} \frac{\mathbf{N}_2}{\mathbf{N}_1} \mathbf{L}_1 = \mathbf{K} \frac{\mathbf{N}_1}{\mathbf{N}_2} \mathbf{L}_2 \Rightarrow \frac{\mathbf{N}_2}{\mathbf{N}_1} = \sqrt{\frac{\mathbf{L}_2}{\mathbf{L}_1}}$$

Então:

por:

$$\mathbf{M} = \mathbf{K} \frac{\mathbf{N}_2}{\mathbf{N}_1} \mathbf{L}_1 = \mathbf{K} \left(\sqrt{\frac{\mathbf{L}_2}{\mathbf{L}_1}} \right) \mathbf{L}_1 \Rightarrow \mathbf{M} = \mathbf{K} \sqrt{\mathbf{L}_1 \mathbf{L}_2}$$

Conclusão:

A Indutância Mútua entre duas bobinas acopladas magneticamente é dada

$$\mathbf{M} = \mathbf{K} \sqrt{\mathbf{L}_1 \mathbf{L}_2}$$

Onde K é o Coeficiente de Acoplamento e L₁ e L₂ são as auto-indutâncias das bobinas acopladas magneticamente.

Análise do Coeficiente de Acoplamento

Partindo de
$$\mathbf{M} = \mathbf{K} \sqrt{\mathbf{L}_1 \mathbf{L}_2} \quad \Rightarrow \quad \mathbf{K} = \frac{\mathbf{M}}{\sqrt{\mathbf{L}_1 \mathbf{L}_2}}$$
.

Considerando $\mathbf{M} = \mathbf{M}_{12} = \mathbf{M}_{21} \Rightarrow \mathbf{M}^2 = \mathbf{M}_{12}\mathbf{M}_{21} \Rightarrow \mathbf{M} = \sqrt{\mathbf{M}_{12}\mathbf{M}_{21}}$; então:

$$K = \frac{\sqrt{M_{12}M_{21}}}{\sqrt{L_1L_2}} \quad e \quad M_{12} = M_{21} \Rightarrow M^2 = M_{12}M_{21} \quad \Rightarrow \quad M = \sqrt{M_{12}M_{21}} \; ; erg = M_{12} \left(\frac{di_1}{dt}\right) = N_2 \left(\frac{d\Phi_{12}}{dt}\right) \quad \Rightarrow \quad M_{12} = \left[\frac{N_2 \left(\frac{d\Phi_{12}}{dt}\right)}{\left(\frac{di_1}{dt}\right)}\right] = M_{21} \left(\frac{di_2}{dt}\right) = N_1 \left(\frac{d\Phi_{21}}{dt}\right) \quad \Rightarrow \quad M_{21} = \left[\frac{N_1 \left(\frac{d\Phi_{21}}{dt}\right)}{\left(\frac{di_2}{dt}\right)}\right] = N_1 \left(\frac{d\Phi_{11}}{dt}\right) = L_1 \left(\frac{di_1}{dt}\right) \quad \Rightarrow \quad L_1 = \frac{N_1 \left(\frac{d\Phi_{11}}{dt}\right)}{\left(\frac{d\Phi_{11}}{dt}\right)} = N_2 \left(\frac{d\Phi_{12}}{dt}\right) = N_2 \left(\frac{d\Phi_{12}}{dt}\right) \quad \Rightarrow \quad L_2 = \frac{N_2 \left(\frac{d\Phi_{12}}{dt}\right)}{\left(\frac{d\Phi_{12}}{dt}\right)} = N_2 \left(\frac{d\Phi_{12}}{dt}\right) = N_2 \left(\frac{d\Phi_{12}}{dt$$

Substituindo M_{12} , M_{21} , L_1 e L_2 em K, temos:

$$\begin{split} \mathbf{K} = & \frac{\sqrt{\frac{\mathbf{d}\Phi_{12}}{\mathbf{d}t}} \sqrt{\frac{\mathbf{d}\Phi_{21}}{\mathbf{d}t}} \sqrt{\frac{\mathbf{d}\Phi_{21}}{\mathbf{d}t}}}{\sqrt{\frac{\mathbf{d}\Phi_{1}}{\mathbf{d}t}} \sqrt{\frac{\mathbf{d}\Phi_{21}}{\mathbf{d}t}}} \quad \Rightarrow \quad \mathbf{K} = & \left(\sqrt{\frac{\mathbf{d}\Phi_{12}}{\mathbf{d}\Phi_{1}}}\right) \sqrt{\sqrt{\frac{\mathbf{d}\Phi_{21}}{\mathbf{d}t}}} \sqrt{\frac{\mathbf{d}\Phi_{21}}{\mathbf{d}t}} \sqrt{\frac{\mathbf{d}\Phi_{21}}{\mathbf{d}t}} \right) \leq 1 \\ & \frac{\mathbf{d}\Phi_{12}}{\mathbf{d}\Phi_{1}} \leq 1 \quad \mathbf{e} \quad \frac{\mathbf{d}\Phi_{21}}{\mathbf{d}\Phi_{2}} \leq 1 \quad \Rightarrow \quad 0 \leq \mathbf{K} \leq 1. \end{split}$$

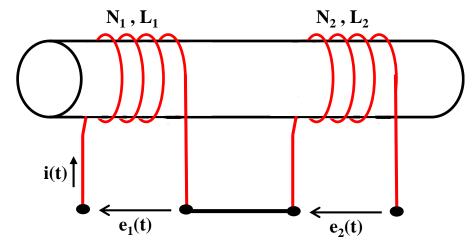
- Se K = 0 = Não existe acoplamento magnético (M = 0).
- Se K = 1 => O acoplamento é unitário, ou seja, todo o fluxo gerado pela bobina-1 enlaça a bobina-2 e vice-versa.

Importante: O valor de K depende das dimensões e do número de espiras de cada bobina, de suas posições relativas e das propriedades magnéticas do núcleo sobre o qual estão enroladas.

- Para K < 0.5 => Bobinas fracamente acopladas! Se o núcleo for de ar => K < 0.5.
- Para K > 0.5 => Bobinas fortemente acopladas! Se o núcleo for de Ferro => K > 0.5.

9.2) Associação de Bobinas Acopladas

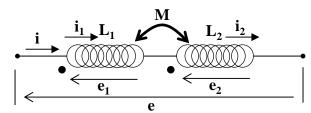
Considere as duas bobinas acopladas magneticamente com os sentidos dos enrolamentos concordantes representadas na figura a seguir.



Admita que ambas as bobinas são percorridas pela mesma corrente **i**(t).

Como o **sentido da corrente** nas duas bobinas é **horário** os **fluxos magnéticos** gerados no núcleo comum serão **concordantes** (**somando-se**) e o acoplamento é dito **positivo**.

A representação das bobinas nesta situação é dada com a **marcação de** "<u>PONTOS</u>" conforme a seguir:



As forças eletromotrizes induzidas nos terminais das bobinas 1 e 2 são, respectivamente ($\mathbf{i} = \mathbf{i}_1 = \mathbf{i}_2$):

$$e_1(t) = L_1 \frac{di_1}{dt} + M \frac{di_2}{dt} = (L_1 + M) \frac{di}{dt}$$

$$e$$

$$e_2(t) = L_2 \frac{di_2}{dt} + M \frac{di_1}{dt} = (L_2 + M) \frac{di}{dt}$$

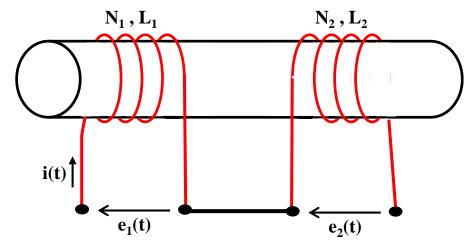
A Força Eletromotriz total será dada por:

$$\mathbf{e}(\mathbf{t}) = (\mathbf{L}_1 + \mathbf{L}_2 + 2\mathbf{M}) \frac{\mathbf{d}\mathbf{i}}{\mathbf{d}\mathbf{t}}$$

A indutância total L do conjunto de bobinas acopladas e associadas em série com enrolamentos concordantes será dada por:

$$\mathbf{L} = (\mathbf{L}_1 + \mathbf{L}_2 + 2\mathbf{M})$$

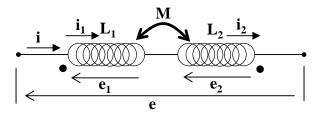
Considere agora as duas bobinas acopladas magneticamente com os sentidos dos enrolamentos discordantes representadas na figura a seguir.



Admita que ambas as bobinas são percorridas pela mesma corrente i(t).

Como o sentido da corrente na bobina-1 é horário e o sentido da corrente na bobina-2 é anti-horário, os fluxos magnéticos gerados no núcleo comum serão discordantes (subtraindo-se) e o acoplamento é dito negativo.

A representação das bobinas nesta situação é dada com a **marcação de** "<u>PONTOS</u>" conforme a seguir:



As forças eletromotrizes induzidas nos terminais das bobinas 1 e 2 são, respectivamente $(i = i_1 = i_2)$:

$$e_1(t) = L_1 \frac{di_1}{dt} - M \frac{di_2}{dt} = (L_1 - M) \frac{di}{dt}$$

e

$$e_{2}(t) = L_{2} \frac{di_{2}}{dt} - M \frac{di_{1}}{dt} = (L_{2} - M) \frac{di}{dt}$$

A Força Eletromotriz total será dada por:

$$\mathbf{e}(\mathbf{t}) = (\mathbf{L}_1 + \mathbf{L}_2 - 2\mathbf{M}) \frac{\mathbf{di}}{\mathbf{dt}}$$

A indutância total L do conjunto de **bobinas acopladas** e **associadas em série** com **enrolamentos discordantes** será dada por:

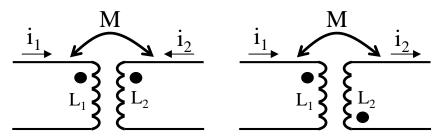
$$L = (L_1 + L_2 - 2M)$$

<u>Nota:</u> Se o acoplamento magnético entre as bobinas for perfeito, K = 1, e as bobinas iguais, então L = 0. Esta é uma das técnicas utilizadas na construção de **resistências** bobinadas.

Convenção do ponto para a análise de circuitos:

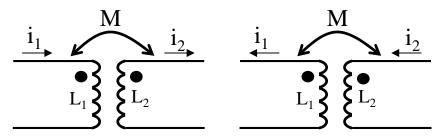
- A polaridade da indutância mútua depende dos aspectos construtivos.
- A convenção de pontos elimina a necessidade de descrever os aspectos construtivos em circuitos (sentido do enrolamento).
- Um ponto é colocado no circuito em um dos terminais de cada uma das bobinas acopladas magneticamente.
- Em seguida indica-se a direção do fluxo magnético provocado pela corrente na bobina.

As figuras a seguir apresentam os "PONTOS" para as bobinas acopladas.



Fluxos Concordantes

Fluxo concordante: as correntes i₁ e i₂ entram nas bobinas pelo "Ponto".



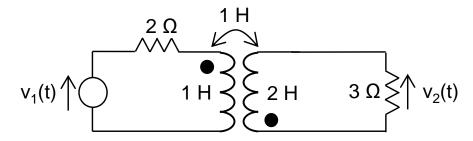
Fluxos Discordantes

Fluxo discordante: a corrente i1 entra na bobina pelo "Ponto" e a corrente i2 sae da bobina pelo "Ponto" e vice-versa.

Regra do Ponto

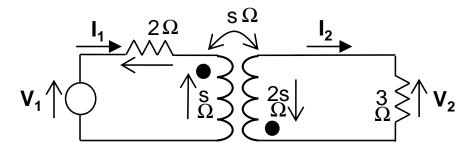
- Se ambas as correntes entram ou saem de um par de bobinas acopladas pelos terminais que têm ponto, os sinais da indutância mútua **M** são positivos.
- Se uma corrente entra e a outra sai de um par de bobinas acopladas pelos terminais que têm ponto, os sinais dos termos de M são negativos.

Exemplo 1: Seja o ciruito dado a seguir.



- a) Calcular a tensão $v_2(t)$ dado que $v_1(t) = 100\cos(10t)$ (V).
- b) Traçar o diagrama de pólos e zeros de **H(s)**.
- c) Esboçar o gráfico de resposta em frequência para |**H**(**jw**)|.
- d) Em que frequência ocorre a máxima resposta em regime permanente CA?

O circuito no domínio da frequência é dado por:



a) Aplicando a LKT nas malhas:

$$\begin{cases} V_1 = 2I_1 + sI_1 + sI_2 \\ 0 = sI_1 + 2sI_2 + 3I_2 \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} (s+2)I_1 + sI_2 = V_1 \\ sI_1 + (2s+3)I_2 = 0 \end{cases}$$

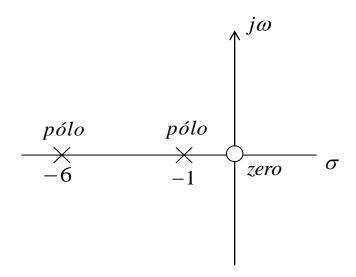
Assim:

$$I_{2} = \frac{\begin{vmatrix} (s+2) & V_{1} \\ s & 0 \end{vmatrix}}{\begin{vmatrix} (s+2) & s \\ s & (2s+3) \end{vmatrix}} \implies I_{2} = -\frac{sV_{1}}{\left(s^{2}+7s+6\right)} ; V_{2} = 3I_{2}$$

A Função de Transferência H(s) será:

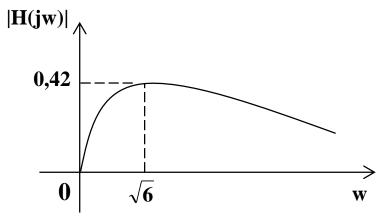
$$\begin{split} H(s) &= \frac{V_2(s)}{V_1(s)} = \frac{3I_2}{V_1} = \frac{3(-sV_1)}{\left(s^2 + 7s + 6\right)V_1} \Rightarrow H(s) = -\frac{3s}{(s+1)(s+6)} \\ H(s) &= \frac{V_2(s)}{V_1(s)} \Rightarrow V_2(s) = H(s)V_1(s) \Rightarrow V_2 = -\frac{3sV_1}{(s+1)(s+6)} \Rightarrow V_2 = -\frac{(3)(j10)(100\angle 0^\circ)}{(j10+1)(j10+6)} \\ \Rightarrow V_2 &= -25.6\angle 126.7^\circ \Rightarrow V_2 = -25.6(-0.6+j0.8) \Rightarrow V_2 = 15.36-j20.48 \\ Dai: v_2(t) &= 25.6\cos(10t - 53.13^\circ) \ (V) \end{split}$$

b) O diagrama de pólos e zeros é dado a seguir:



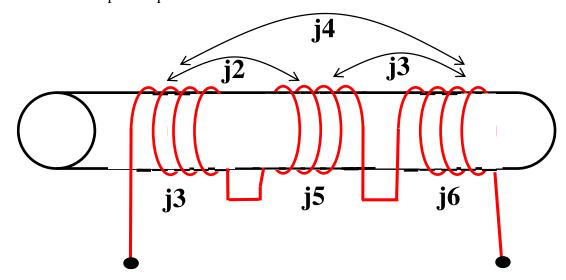
c) O gráfico de resposta em frequência para |**H(jw)**| é analisado abaixo.

$$\begin{split} H(jw) &= \frac{-3jw}{(jw)^2 + 7jw + 6} = \frac{1}{\left[-\frac{7}{3} + j\left(\frac{6 - w^2}{3w}\right) \right]} \\ |H(jw)| &= \frac{1}{\sqrt{\left(\frac{7}{3}\right)^2 + \left(\frac{6 - w^2}{3\omega}\right)^2}} \quad ; \quad |H(jw)|_{max} = 6 - w^2 = 0 \quad \Rightarrow \quad w_o = \sqrt{6} \quad \left(\frac{rd}{s}\right) \\ |H(jw_o)|_{max} &= \frac{3}{7} \cong 0.42 \\ Para & w \to 0 \quad \Rightarrow \quad |H(jw)| \to 0 \\ Para & w \to \infty \quad \Rightarrow \quad |H(jw)| \to 0 \end{split}$$



d) A máxima resposta em regime permanente CA ocorre para $\mathbf{w} = \sqrt{6} \ \mathbf{rd/s}$.

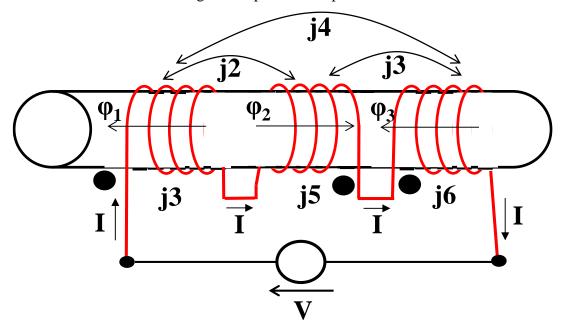
<u>Exemplo 2:</u> Sejam três bobinas enroladas em um núcleo de FeSi com os sentidos de enrolamento dados pelo esquema abaixo.



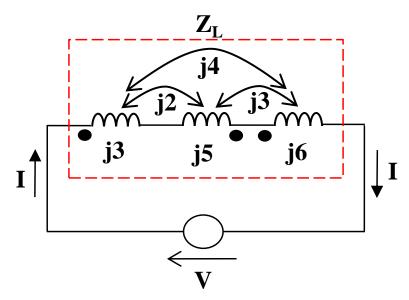
- a) Efetuar a marcação dos pontos de polaridade das bobinas.
- b) Determinar a reatância equivalente para esta combinação de bobinas.

Solução:

a) Efetuando a marcação dos pontos de polaridade das bobinas e energizando-as pode-se analisar os sentidos dos fluxos magnéticos provocados pelas mesmas.



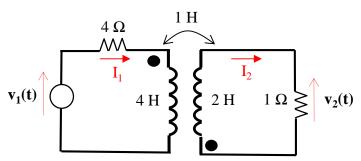
b) Para determinar a reatância equivalente para esta combinação de bobinas analisemos o circuito equivalente apresentado a seguir.



A reatância equivalente será dada por:

$$\begin{split} \mathbf{Z}_{\mathrm{L}} &= \frac{\mathbf{V}}{\mathbf{I}} = \mathbf{j}3 - \mathbf{j}2 + \mathbf{j}4 + \mathbf{j}5 - \mathbf{j}2 - \mathbf{j}3 + \mathbf{j}6 - \mathbf{j}3 + \mathbf{j}4 \Rightarrow \\ &\Rightarrow \mathbf{Z}_{\mathrm{L}} = \mathbf{j}(3 - 2 + 4 + 5 - 2 - 3 + 6 - 3 + 4) \Rightarrow \mathbf{Z}_{\mathrm{L}} = \mathbf{j}12\,(\Omega) \end{split}$$

Exemplo 3) Calcule o valor de $\mathbf{v}_2(\mathbf{t})$ em regime permanente para $\mathbf{v}_1(\mathbf{t}) = 20\cos(2\mathbf{t})$ (V)



Aplicando a LKT:

$$\begin{cases} \mathbf{v}_1 = 4\mathbf{i}_1 + 4\frac{\mathbf{di}_1}{\mathbf{dt}} + 1\frac{\mathbf{di}_2}{\mathbf{dt}} \\ 0 = 1\mathbf{i}_2 + 2\frac{\mathbf{di}_2}{\mathbf{dt}} + 1\frac{\mathbf{di}_1}{\mathbf{dt}} \end{cases}$$

Aplicando a Transformada de Laplace:

$$\begin{cases} \mathbf{V}_1 = 4\mathbf{I}_1 + 4\mathbf{s}\mathbf{I}_1 + \mathbf{s}\mathbf{I}_2 \\ 0 = \mathbf{I}_2 + 2\mathbf{s}\mathbf{I}_2 + \mathbf{s}\mathbf{I}_1 \end{cases} \quad \therefore \quad \begin{cases} \mathbf{V}_1 = (4+4\mathbf{s})\mathbf{I}_1 + \mathbf{s}\mathbf{I}_2 \\ 0 = \mathbf{s}\mathbf{I}_1 + (2\mathbf{s}+1)\mathbf{I}_2 \end{cases} \quad \therefore$$

$$\therefore \begin{cases}
\mathbf{V}_1 = (4+4\mathbf{s})\mathbf{I}_1 + \mathbf{s}\mathbf{I}_2 \\
\mathbf{I}_1 = -\frac{(2\mathbf{s}+1)\mathbf{I}_2}{\mathbf{s}}
\end{cases} \qquad \mathbf{V}_1 = (4\mathbf{s}+4)\left[-\frac{(2\mathbf{s}+1)\mathbf{I}_2}{\mathbf{s}}\right] + \mathbf{s}\mathbf{I}_2 \quad \therefore$$

$$\therefore \quad \frac{\mathbf{I}_2}{\mathbf{V}_1} = \frac{-\mathbf{s}}{(9\mathbf{s}^2 + 12\mathbf{s} + 4)} \quad \therefore \quad \frac{\mathbf{V}_2}{\mathbf{V}_1} = \frac{-\mathbf{s}}{(9\mathbf{s}^2 + 12\mathbf{s} + 4)}$$

$$\mathbf{V}_{1} = 20 \angle 0^{\circ} \, \mathbf{V}$$
; $\mathbf{V}_{2} \begin{cases} \mathbf{V}_{1} = 4\mathbf{I}_{1} + 4\mathbf{s}\mathbf{I}_{1} + \mathbf{s}\mathbf{I}_{2} \\ 0 = \mathbf{I}_{2} + 2\mathbf{s}\mathbf{I}_{2} + \mathbf{s}\mathbf{I}_{1} \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} (4+4\mathbf{s})\mathbf{I}_{1} + \mathbf{s}\mathbf{I}_{2} = \mathbf{V}_{1}...(1) \\ \mathbf{s}\mathbf{I}_{1} + (2\mathbf{s}+1)\mathbf{I}_{2} = 0.....(2) \end{cases}$

De (2): $I_1 = -\frac{(2s+1)}{s}I_2$; **Substituindo** I_1 **em** (1):

$$\mathbf{I}_{2} = \left[-\frac{\mathbf{s}}{(4\mathbf{s}+4)(2\mathbf{s}+1)+\mathbf{s}^{2}} \right] \mathbf{V}_{1} = \frac{-\mathbf{s}}{(9\mathbf{s}^{2}+12\mathbf{s}+4)} \mathbf{V}_{1} \Rightarrow \mathbf{V}_{2} = \frac{-\mathbf{s}}{(9\mathbf{s}^{2}+12\mathbf{s}+4)} (20\angle 0^{\circ}) \quad ; \quad \mathbf{s} = \mathbf{j}2$$

Substituindo s = j2:

$$\mathbf{V}_2 = -\frac{\mathbf{j}40}{(-32+\mathbf{j}24)} = \frac{(40\angle -90^{\circ})}{(40\angle +143,13^{\circ})} \implies \mathbf{V}_2 = 1\angle -233,13^{\circ} \quad \mathbf{V}$$

Daí: $\mathbf{v}_{2}(\mathbf{t}) = 1(\cos 2\mathbf{t} - 233.13^{\circ})$ **V**

Exemplo 4) Determinar a tensão $\mathbf{v}_2(\mathbf{t})$ no estado permanente para o circuito dado considerando $v_1(t) = 16\cos(2t)$ (V).

$$V_1$$
 I_1
 I_2
 I_2
 I_2
 I_3
 I_4
 I_5
 I_5
 I_5
 I_5
 I_5
 I_7
 I_8
 I_9
 I_9

$$\mathbf{V}_1 = 16 \angle 0^{\circ}$$
 ; $\mathbf{s} = \mathbf{j}2 \quad \left(\mathbf{rd} \right) \Rightarrow \mathbf{v}_1(\mathbf{t}) = 16 \cos(2\mathbf{t}) \mathbf{V}$

$$\mathbf{V}_2 = (1)\mathbf{I}_2 \quad \Rightarrow \quad \mathbf{V}_2 = \mathbf{I}_2$$

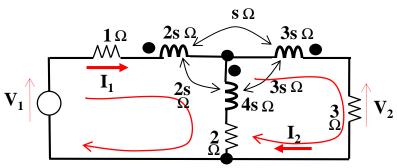
$$\begin{cases} \mathbf{V}_1 = \left(\mathbf{s} + 3 + \frac{1}{\mathbf{s}}\right) \mathbf{I}_1 - \left(\mathbf{s} + \frac{1}{\mathbf{s}}\right) \mathbf{I}_2 \\ 0 = -\left(\mathbf{s} + \frac{1}{\mathbf{s}}\right) \mathbf{I}_1 + \left(2\mathbf{s} + 1 + \frac{1}{\mathbf{s}}\right) \mathbf{I}_2 \end{cases} \quad \therefore \quad \mathbf{H}(\mathbf{s}) = \frac{\mathbf{I}_2}{\mathbf{V}_1} = \frac{\mathbf{V}_2}{\mathbf{V}_1} = \frac{\mathbf{s}^2 + 1}{(\mathbf{s}^3 + 7\mathbf{s}^2 + 4\mathbf{s} + 4)}$$

Então:

$$\mathbf{V}_{2} = \frac{\left[(\mathbf{j}2)^{2} + 1 \right] \left(16 \angle 0^{0} \right)}{\left(\mathbf{j}2 \right)^{3} + 7(\mathbf{j}2)^{2} + 4(\mathbf{j}2) + 4} \quad \therefore \quad \mathbf{v}_{2}(\mathbf{t}) = 2\cos(2\mathbf{t}) (\mathbf{V})$$

Exemplo 5) Determinar a tensão $\mathbf{v}_2(\mathbf{t})$ no circuito dado.

(Circuito com Três Indutâncias Mútuas)



Calcular:
$$\mathbf{H}(\mathbf{s}) = \frac{\mathbf{V}_2}{\mathbf{V}_1}$$
; $\mathbf{V}_2 = 3\mathbf{I}_2$

$$\begin{cases} V_1 = (1)I_1 + 2sI_1 + 2s(I_1 - I_2) - sI_2 + 4s(I_1 - I_2) + 2sI_1 - 3sI_2 + 2(I_1 - I_2) \\ 0 = 2(I_2 - I_1) + 4s(I_2 - I_1) - 2sI_1 + 3sI_2 + 3sI_2 - sI_1 + 3s(I_2 - I_1) + 3I_2 \end{cases}$$

$$\therefore \begin{cases} V_1 = (10s + 3)I_1 - (10s + 2)I_2 \\ 0 = -(10s + 2)I_1 + (13s + 5)I_2 \end{cases}$$

$$H(s) = \frac{V_2}{V_1} = \frac{3I_2}{V_1} \implies H(s) = \frac{3(10s + 2)}{(30s^2 + 49s + 11)}$$
Para calcular $v_2(t) \implies V_2 = H(s)V_1(s) \implies v_2(t) = L^{-1}\{H(s)V_1(s)\}$

$$H(s) = \frac{V_2}{V_1} = \frac{3I_2}{V_1} \implies H(s) = \frac{3(10s + 2)}{(30s^2 + 49s + 11)}$$

<u>Exercícios</u>: Determinar o circuito equivalente com os "PONTOS" de polaridade para os circuitos dados. Em seguida calcular as correntes para cada circuito equivalente.

