

SEL0301 – Circuitos Elétricos I Universidade de São Paulo Escola de Engenharia de São Carlos Departamento de Engenharia Elétrica e de Computação Prof. Rogério Andrade Flauzino

CAPÍTULO 1 CIRCUITOS MAGNETICAMENTE ACOPLADO

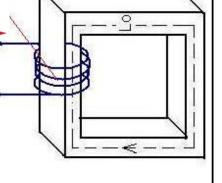
1.1 – Introdução

- Circuitos magneticamente acoplados são aqueles que, além de estarem conectados eletricamente possuem laços de campo magnético que resultam, por exemplo, em tensões induzidas nos elementos que se encontram magneticamente acoplados.
- Nesse capítulo vamos apresentar o conceito de impedância mútua e como obter o equivalente elétrico de um circuito magneticamente acoplado.

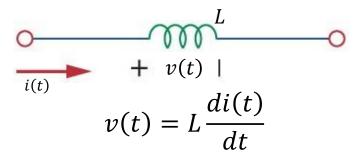
1.2 – Acoplamento Magnético

- Acoplamento magnético
 - Ao se fazer circular uma corrente i(t)
 pelo enrolamento do indutor tem-se o
 estabelecimento de um campo
 magnético pelo núcleo.
 - $\oint Hdl = Ni(t) \rightarrow H = \frac{N}{l}i(t)$
 - Portanto, $B = \mu H \rightarrow B = \frac{\mu N}{l} i(t)$
 - Assim, o fluxo magnético será: $\phi \, \mathcal{P}(t)$ $\int B ds \rightarrow \phi(t) = \frac{\mu NA}{l} i(t)$
 - Dessa forma a tensão v(t) será:
 - $v(t) = \frac{dN\phi}{dt} = \frac{\mu N^2 A}{l} \frac{di(t)}{dt}$

$$v(t) = L \frac{di(t)}{dt}$$



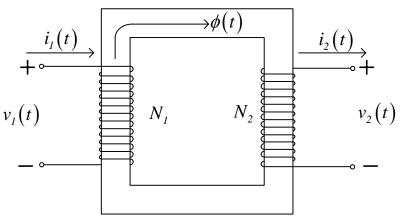
• Esquematicamente os indutores são representados da seguinte forma:



 Os indutores representam a capacidade do sistema de armazenar energia no campo magnético.

1.2 – Acoplamento Magnético

 Vamos agora considerar o seguinte circuito magnético



- Ao se fazer circular uma corrente $i_1(t)$ pelo enrolamento "1" e uma corrente $i_2(t)$ pelo enrolamento "2" tem-se o estabelecimento de um campo magnético pelo núcleo dado por:
- $\bullet \oint Hdl = N_1 i_1(t) + N_2 i_2(t)$
- $H = \frac{N_1}{l}i_1(t) + \frac{N_2}{l}i_2(t)$
- Portanto, $B = \mu H$
- $B = \frac{\mu N_1}{l} i_1(t) + \frac{\mu N_2}{l} i_2(t)$

1.2 – Acoplamento Magnético

- $B = \frac{\mu N_1}{l} i_1(t) + \frac{\mu N_2}{l} i_2(t)$
- Assim, o fluxo magnético será: $\phi = \int B ds$
- $\phi(t) = \frac{\mu A N_1}{l} i_1(t) + \frac{\mu A N_2}{l} i_2(t)$
- Dessa forma as tensões nos enrolamentos serão:

•
$$v_1(t) = \frac{dN_1\phi}{dt} = N_1 \frac{d}{dt} \left(\frac{\mu A N_1}{l} i_1(t) + \frac{\mu A N_2}{l} i_2(t) \right)$$

•
$$v_2(t) = \frac{dN_2\phi}{dt} = N_2 \frac{d}{dt} \left(\frac{\mu A N_1}{l} i_1(t) + \frac{\mu A N_2}{l} i_2(t) \right)$$

•
$$v_1(t) = \frac{dN_1\phi}{dt} = N_1 \frac{d}{dt} \left(\frac{\mu A N_1}{l} i_1(t) + \frac{\mu A N_2}{l} i_2(t) \right)$$

•
$$v_2(t) = \frac{dN_2\phi}{dt} = N_2 \frac{d}{dt} \left(\frac{\mu A N_1}{l} i_1(t) + \frac{\mu A N_2}{l} i_2(t) \right)$$

•
$$v_1(t) = \frac{\mu A N_1^2}{l} \frac{di_1(t)}{dt} + \frac{\mu A N_1 N_2}{l} \frac{di_2(t)}{dt}$$

•
$$v_2(t) = \frac{\mu A N_1 N_2}{l} \frac{di_1(t)}{dt} + \frac{\mu A N_2^2}{l} \frac{di_2(t)}{dt}$$

1.2 – Acoplamento Magnético

•
$$v_1(t) = \frac{\mu A N_1^2}{l} \frac{di_1(t)}{dt} + \frac{\mu A N_1 N_2}{l} \frac{di_2(t)}{dt}$$

•
$$v_2(t) = \frac{\mu A N_1 N_2}{l} \frac{di_1(t)}{dt} + \frac{\mu A N_2^2}{l} \frac{di_2(t)}{dt}$$

- Pode-se observar que as tensões nos enrolamentos serão diretamente proporcionais às derivadas temporais das correntes nos enrolamentos.
- As constantes de proporcionalidade são denominadas por "Indutâncias" [H].

•
$$v_1(t) = L_1 \frac{di_1(t)}{dt} + M \frac{di_2(t)}{dt}$$

•
$$v_2(t) = M \frac{di_1(t)}{dt} + L_2 \frac{di_2(t)}{dt}$$

- Onde:
 - L_1 e L_2 são as indutância próprias dos enrolamentos "1" e "2", respectivamente.
 - M é a indutância mútua entre os enrolamentos "1" e "2".

1.2 – Acoplamento Magnético

 Como os enrolamentos podem ter sentido que faz com que as correntes se subtraiam no cálculo da intensidade de campo magnético, tem-se:

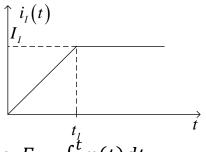
•
$$v_1(t) = L_1 \frac{di_1(t)}{dt} \pm M \frac{di_2(t)}{dt}$$

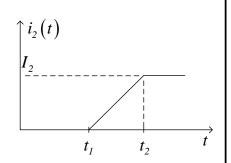
•
$$v_2(t) = \pm M \frac{di_1(t)}{dt} + L_2 \frac{di_2(t)}{dt}$$

1.3 – Cálculo da Energia Armazenada no Acoplamento Magnético

- O objetivo será determinar a energia armazenada no circuito magnético quando $i_1(t) = I_1$ e $i_2(t) = I_2$, simultaneamente.
- Para tanto, vamos considerar dois momentos. Em um primeiro momento $i_1(t)$ irá aumentar gradativamente de zero até I_1 enquanto $i_2(t) =$
- Em um segundo momento $i_2(t)$ irá aumentar gradativamente de zero até I_2 enquanto $i_1(t)$ permanece constante e igual a I_1 .

1.3 – Cálculo da Energia Armazenada no Acoplamento Magnético





•
$$E = \int_0^t p(t)dt$$

•
$$E = \int_0^t v_1(t)i_1(t)dt + \int_0^t v_2(t)i_2(t)dt$$

1.3 – Cálculo da Energia Armazenada no Acoplamento Magnético

•
$$E = \int_0^t v_1(t)i_1(t)dt + \int_0^t v_2(t)i_2(t)dt$$

•
$$E = \int_0^{t_1} v_1(t)i_1(t)dt + \int_{t_1}^{t_2} v_1(t)i_1(t)dt + \int_{t_2}^{t} v_1(t)i_1(t)dt + \int_0^{t_1} v_2(t)i_2(t)dt + \int_{t_1}^{t_2} v_2(t)i_2(t)dt + \int_{t_2}^{t} v_2(t)i_2(t)dt$$

1.3 – Cálculo da Energia Armazenada no Acoplamento Magnético

- A tensão $v_1(t)$ nos diferentes momentos no qual a energia será calculada pode ser dada por:
- Para $0 \le t < t_1$

•
$$v_1(t) = L_1 \frac{di_1(t)}{dt} \pm M \frac{di_2(t)}{dt} = L_1 \frac{di_1(t)}{dt}$$

• Para $t_1 \le t < t_2$

•
$$v_1(t) = L_1 \frac{di_1(t)}{dt} \pm M \frac{di_2(t)}{dt} = \pm M \frac{di_2(t)}{dt}$$

• Para $t \ge t_2$

•
$$v_1(t) = L_1 \frac{di_1(t)}{dt} \pm M \frac{di_2(t)}{dt} = 0$$

1.3 – Cálculo da Energia Armazenada no Acoplamento Magnético

- A tensão $v_2(t)$ nos diferentes momentos no qual a energia será calculada pode ser dada por:
- Para $0 \le t < t_1$

•
$$v_2(t) = \pm M \frac{di_1(t)}{dt} + L_2 \frac{di_2(t)}{dt} = \pm M \frac{di_1(t)}{dt}$$

• Para $t_1 \le t < t_2$

•
$$v_2(t) = \pm M \frac{di_1(t)}{dt} + L_2 \frac{di_2(t)}{dt} = L_2 \frac{di_2(t)}{dt}$$

• Para $t \ge t_2$

•
$$v_2(t) = \pm M \frac{di_1(t)}{dt} + L_2 \frac{di_2(t)}{dt} = 0$$

1.3 – Cálculo da Energia Armazenada no Acoplamento Magnético

- · Assim, a energia será:
- $E = \int_0^{t_1} L_1 \frac{di_1(t)}{dt} i_1(t) dt \pm \int_{t_1}^{t_2} M \frac{di_2(t)}{dt} I_1 dt + \int_{t_1}^{t_2} L_2 \frac{di_2(t)}{dt} i_2(t) dt$
- $E = L_1 \int_0^{t_1} i_1(t) di_1(t) \pm MI_1 \int_{t_1}^{t_2} di_2(t) dt + L_2 \int_{t_1}^{t_2} i_2(t) di_2(t)$

•
$$E = \frac{1}{2}L_1I_1^2 + \frac{1}{2}L_2I_2^2 \pm MI_1I_2$$

Energia armazenada no circuito magnético

1.4 – Fator de Acoplamento Magnético

- Vamos considerar a expressão da energia armazenada no circuito magnético:
- $E = \frac{1}{2}L_1I_1^2 + \frac{1}{2}L_2I_2^2 \pm MI_1I_2$
- Somando e subtraindo o termo $\frac{1}{2} \frac{M^2}{L_2} I_1^2$, tem-se:

•
$$E = \frac{1}{2}L_1I_1^2 + \frac{1}{2}L_2I_2^2 \pm MI_1I_2 + \frac{1}{2}\frac{M^2}{L_2}I_1^2 - \frac{1}{2}\frac{M^2}{L_2}I_1^2$$

1.4 – Fator de Acoplamento Magnético

•
$$E = \frac{1}{2}L_1I_1^2 + \frac{1}{2}L_2I_2^2 \pm MI_1I_2 + \frac{1}{2}\frac{M^2}{L_2}I_1^2 - \frac{1}{2}\frac{M^2}{L_2}I_1^2$$

•
$$E = \frac{1}{2} \left(L_1 - \frac{M^2}{L_2} \right) I_1^2 + \frac{1}{2} L_2 \left(I_2^2 \pm 2 \frac{M}{L_2} I_1 I_2 + \frac{M^2}{L_2^2} I_1^2 \right)$$

•
$$E = \frac{1}{2} \left(L_1 - \frac{M^2}{L_2} \right) I_1^2 + \left(I_2 \pm \frac{M}{L_2} I_1 \right)^2$$

1.4 – Fator de Acoplamento Magnético

- O circuito magnético é um circuito passivo, ou seja, a energia armazenada deve ser sempre um valor não negativo.
- O termo $\left(I_2 \pm \frac{M}{L_2} I_1\right)^2$ atende a essa condição.
- Contudo, é necessário impor que:

$$L_1 - \frac{M^2}{L_2} \ge 0$$

$$L_1 \ge \frac{M^2}{L_2}$$

■
$$M \le \sqrt{L_1 L_2}$$

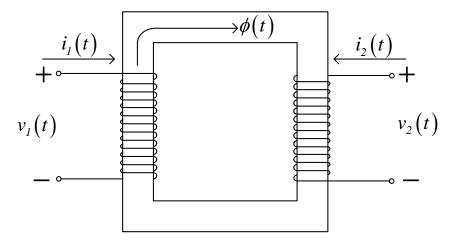
A análise da energia armazenada no circuito magnético fornece um limite físico para a indutância mútua, ou seja, no máximo a indutância mútua será igual a $\sqrt{L_1L_2}$

1.4 – Fator de Acoplamento Magnético

- Em função do limite físico para a indutância mútua tem-se a definição do fator de acoplamento:
- $k = \frac{M}{\sqrt{L_1 L_2}}$
- Em função do resultado anterior, tem-se que o fator de acoplamento estará no seguinte intervalo:
 - 0 ≤ *k* ≤ 1
- Quanto mais próximo de "1" maior o fator de acoplamento.

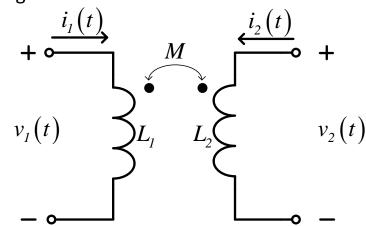
1.5 – Equivalente Elétrico de um Circuito Magneticamente Acoplado

• O seguinte circuito magnético



1.5 – Equivalente Elétrico de um Circuito Magneticamente Acoplado

• É esquematicamente representado da seguinte forma:

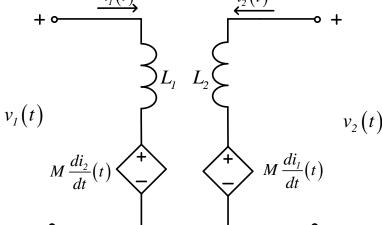


1.5 – Equivalente Elétrico de um Circuito Magneticamente Acoplado

- E resulta no seguinte conjunto de equações:
- $v_1(t) = L_1 \frac{di_1(t)}{dt} + M \frac{di_2(t)}{dt}$
- $v_2(t) = M \frac{di_1(t)}{dt} + L_2 \frac{di_2(t)}{dt}$
- Como sintetizar a partir dessas equações um circuito elétrico equivalente?

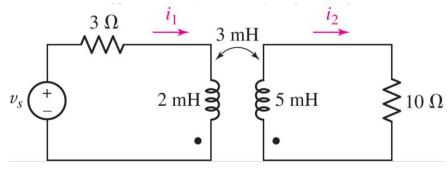
1.5 – Equivalente Elétrico de um Circuito Magneticamente Acoplado

• Circuito elétrico equivalente: $\underline{i_I(t)}$



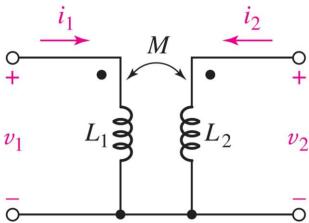
1.5 – Equivalente Elétrico de um Circuito Magneticamente Acoplado

• Vamos analisar o seguinte circuito considerando que $v_{\rm S}(t)=20e^{-1000t}$ V para $t\geq 0$ e que para t<0 se tenha $v_{\rm S}(t)=20$ V.



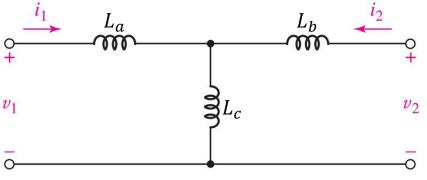
1.6 – Rede T e Rede Π equivalente de um acoplamento magnético

 Vamos considerar o seguinte circuitos magnético:



1.6 – Rede T e Rede Π equivalente de um acoplamento magnético

• O objetivo será verificar se existem indutâncias L_a , L_b e L_c que resultem em equivalência com o seguinte circuito:



1.6 – Rede T e Rede Π equivalente de um acoplamento magnético

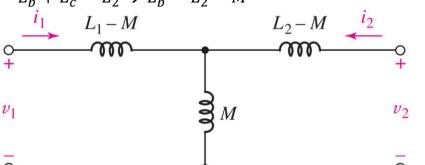
 O circuito magnético possui o seguinte conjunto de equações:

1.6 – Rede T e Rede Π equivalente de um acoplamento magnético

 Enquanto que a Rede T equivalente possui o seguinte conjunto de equações:

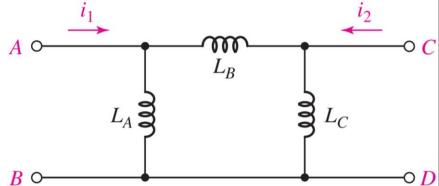
1.6 – Rede T e Rede Π equivalente de um acoplamento magnético

- Assim, tem-se as seguintes equivalência:
 - $L_c = M$
 - $L_a + L_c = L_1 \rightarrow L_a = L_1 M$
 - $L_b + L_c = L_2 \rightarrow L_b = L_2 M$

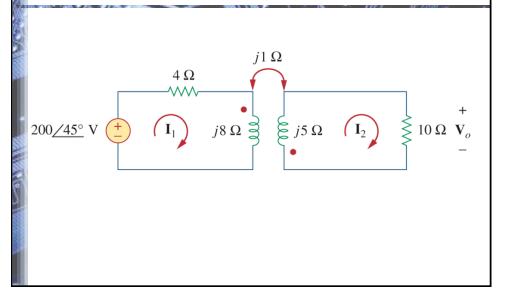


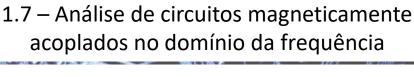
1.6 – Rede T e Rede Π equivalente de um acoplamento magnético

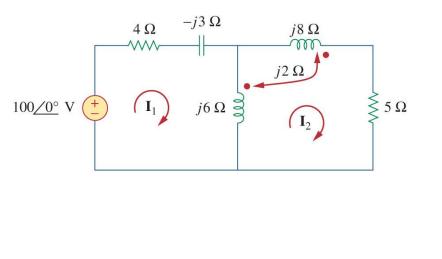
• Agora o objetivo será verificar se existem indutâncias L_A , L_B e L_C que resultem em equivalência com o seguinte circuito:



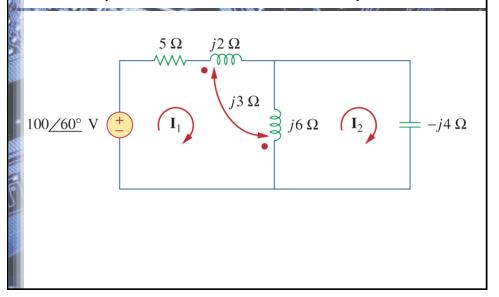
1.7 – Análise de circuitos magneticamente acoplados no domínio da frequência







1.7 – Análise de circuitos magneticamente acoplados no domínio da frequência



1.8 – Transformador Ideal

 Vamos considerar as equações elétricas de um circuito magneticamente acoplado:

•
$$\begin{cases} v_1(t) = L_1 \frac{di_1(t)}{dt} + M \frac{di_2(t)}{dt} \\ v_2(t) = M \frac{di_1(t)}{dt} + L_2 \frac{di_2(t)}{dt} \end{cases}$$

• No domínio da frequência se tem:

$$\bullet \begin{cases}
\dot{V}_1 = j\omega L_1 \dot{I}_1 + j\omega M \dot{I}_2 \\
\dot{V}_2 = j\omega M \dot{I}_1 + j\omega L_2 \dot{I}_2
\end{cases}$$

1.8 – Transformador Ideal

 Tomando as equações no domínio da frequência:

$$\begin{cases}
\dot{V}_1 = j\omega L_1 \dot{I}_1 + j\omega M \dot{I}_2 \\
\dot{V}_2 = j\omega M \dot{I}_1 + j\omega L_2 \dot{I}_2
\end{cases}$$

• E isolando \dot{I}_1 na primeira equação, se tem:

•
$$\dot{I}_1 = \frac{\dot{V}_1 - j\omega M \dot{I}_2}{j\omega L_1}$$

1.8 – Transformador Ideal

- Substituindo $\dot{I}_1=rac{\dot{V}_1-j\omega M\dot{I}_2}{j\omega L_1}$ na equação de \dot{V}_2 , tem-se:
- $\dot{V}_2 = j\omega M \dot{I}_1 + j\omega L_2 \dot{I}_2$
- $\dot{V}_2 = j\omega M \frac{\dot{V}_1 j\omega M \dot{I}_2}{j\omega L_1} + j\omega L_2 \dot{I}_2$
- $\dot{V}_2 = \frac{M}{L_1}\dot{V}_1 j\omega\frac{M^2}{L_1}\dot{I}_2 + j\omega L_2\dot{I}_2$
- $\dot{V}_2 = \frac{M}{L_1}\dot{V}_1 + j\omega\left(L_2 \frac{M^2}{L_1}\right)\dot{I}_2$

1.8 – Transformador Ideal

- O transformador ideal é caracterizado por possuir um acoplamento magnético unitário, ou seja, $M=\sqrt{L_1L_2}$, e por não possuir fluxo de dispersão nos enrolamentos de maneira que as seguintes relações são válidas:
 - $L_1 = \frac{\mu A N_1^2}{l}$
 - $L_2 = \frac{\mu A N_2^2}{l}$

1.8 - Transformador Ideal

• Impondo as condições do transformador em \dot{V}_2 , tem-se:

•
$$\dot{V}_2 = \frac{\sqrt{L_1 L_2}}{L_1} \dot{V}_1 + j\omega \left(L_2 - \frac{L_1 L_2}{L_1}\right) \dot{I}_2$$

•
$$\dot{V}_2 = \sqrt{\frac{L_2}{L_1}} \dot{V}_1 + j\omega (L_2 - L_2) \dot{I}_2$$

•
$$\dot{V}_2 = \sqrt{\frac{L_2}{L_1}} \dot{V}_1 = \sqrt{\frac{\frac{\mu A N_2^2}{l}}{\frac{\mu A N_1^2}{l}}} \dot{V}_1 = \frac{N_2}{N_1} \dot{V}_1$$

1.8 – Transformador Ideal

 Dessa forma, a relação das tensões em um transformador ideal é igual à razão entre o número de espiras em cada enrolamento:

$$\bullet \frac{\dot{V}_2}{\dot{V}_1} = \frac{N_2}{N_1}$$

1.8 – Transformador Ideal

- Um outra característica do transformador ideal é a de não apresentar perdas, ou seja, em termos de potência complexa é possível estabelecer que:
- $\dot{S}_1 = \dot{S}_2$
- $\dot{V}_1 \dot{I}_1^* = \dot{V}_2 \dot{I}_2^*$
- $\bullet \ \frac{\dot{I}_{1}^{*}}{\dot{I}_{2}^{*}} = \frac{\dot{V}_{2}}{\dot{V}_{1}}$
- $\bullet \ \frac{\dot{I}_1^*}{\dot{I}_2^*} = \frac{N_2}{N_1}$

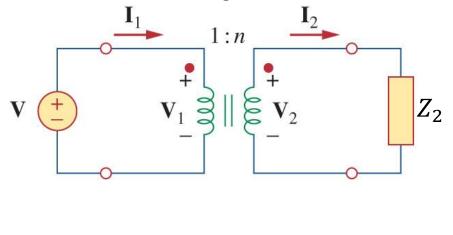
1.8 – Transformador Ideal

 Dessa forma, a relação das correntes em um transformador ideal é igual à razão inversa entre o número de espiras em cada enrolamento:

$$\bullet \frac{\dot{I}_1}{\dot{I}_2} = \frac{N_2}{N_1}$$

1.8 - Transformador Ideal

• Vamos considerar o seguinte circuito:



1.8 - Transformador Ideal

- No terminal da impedância \mathbb{Z}_2 tem-se o seguinte relacionamento:
 - $\bullet \dot{V}_2 = Z_2 \dot{I}_2$
- Das relações do transformador ideal sabe-se que:
 - $\dot{V}_1 = \frac{N_1}{N_2} \dot{V}_2$ e portanto:
 - $\dot{V}_1 = \frac{N_1}{N_2} Z_2 \dot{I}_2$

1.8 - Transformador Ideal

- Das relações do transformador ideal sabe-se ainda que que:
 - $\dot{I}_2 = \frac{N_1}{N_2} \dot{I}_1$ e portanto:
 - $\dot{V}_1 = \frac{N_1}{N_2} Z_2 \dot{I}_2$

 - $\frac{\dot{V}_1}{\dot{I}_1} = \left(\frac{N_1}{N_2}\right)^2 Z_2$

 - $Z_1 = \left(\frac{N_1}{N_2}\right)^2 Z_2$ onde Z_1 é a impedância do enrolamento 2 refletida no enrolamento 1.

