CÁLCULO DE INDUTÂNCIAS E INDUTÂNCIAS MÚTUAS PELO MÉTODO DE MAXWELL

Antônio Carlos M. de Queiroz

COPPE/DEL/Universidade Federal do Rio de Janeiro CP 68504 21945-970 Rio de Janeiro, RJ acmq@ufrj.br

Palavras chave: Indutância, indutância mútua

O clássico livro de James Clerk Maxwell, , "A Treatise on Electricity and Magnetism" (1873) [1], descreve um interessante método para o cálculo de indutâncias, derivado de um método que calcula indutâncias mútuas. O método foi implementado no programa Inca, disponível em http://www.coe.ufrj.br/~acmq/programs. O artigo descreve detalhes da implementação. Várias outras fórmulas para o cálculo de indutâncias e indutâncias mútuas são também discutidas.

Keywords: Inductance, mutual inductance

The classical book by James Clerk Maxwell, "A Treatise on Electricity and Magnetism" (1873) [1], described an interesting method for the calculation of inductances, derived from a method that calculates mutual inductances. The method was implemented in the program Inca, available at http://www.coe.ufrj.br/~acmq/programs. The paper describes details of the implementation. Several other formulas for inductance and mutual inductance are also discussed.

1. INDUTÂNCIA MÚTUA

A indutância mútua entre dois filamentos de corrente pode ser calculada usando-se a fórmula de Neumann:

$$M = \frac{\mu_0}{4\pi} \iiint \frac{\overrightarrow{ds} \cdot \overrightarrow{ds'}}{r} \tag{1}$$

onde ds and ds'são seções incrementais dos filamentos, o ponto denota produto escalar, e r é a distância entre eles. A forma exata da integral é obtida de uma parametrização adequada da geometria dos filamentos.

701.][†] A indutância mútua entre dois filamentos circulares coaxiais, um com raio a e outro com raio A, com distância entre centros b, pode ser calculada como:

$$M_{12} = \frac{\mu_0}{4\pi} \iint \frac{\cos \varepsilon}{r} \, ds \, ds';$$

$$r = \sqrt{A^2 + a^2 + b^2 - 2Aa\cos(\varphi - \varphi')};$$

$$\varepsilon = \varphi - \varphi';$$

$$ds = a \, d\varphi;$$

$$ds' = A \, d\varphi';$$

$$M_{12} = \frac{\mu_0}{4\pi} \int_{0}^{2\pi} \int_{0}^{2\pi} \frac{Aa\cos(\varphi - \varphi') d\varphi d\varphi'}{\sqrt{A^2 + a^2 + b^2 - 2Aa\cos(\varphi - \varphi')}}$$
(2)

Esta integral pode ser resolvida exatamente como:

$$M_{12} = -\mu_0 \sqrt{Aa} \left[\left(k - \frac{2}{k} \right) K + \frac{2}{k} E \right];$$

$$k = \frac{2\sqrt{Aa}}{\sqrt{(A+a)^2 + b^2}}$$
(3)

onde K e E são as integrais elípticas completas de primeiro e segundo tipos, com módulo k:

$$K = F(k, \pi/2) = F(k) = \int_{0}^{\frac{\pi}{2}} \frac{d\varphi}{\sqrt{1 - k^2 \sin^2 \varphi}}$$

$$E = E(k, \pi/2) = E(k) = \int_{0}^{\frac{\pi}{2}} \sqrt{1 - k^2 \sin^2 \varphi} \, d\varphi$$
(4)

Para calcular a indutância mútua entre duas bobinas concêntricas com número inteiro de voltas, as bobinas 1 e 2 são primeiramente decompostas em conjuntos de n_1 e n_2 anéis circulares fechados, e a indutância mútua total é obtida da avaliação de:

$$M_{total} = \sum_{i=1}^{n_1} \sum_{j=1}^{n_2} M_{ij}$$
 (5)

onde M_{ij} é a indutância mútua entre os anéis i e j. (É

[†] Numeração no livro de Maxwell.

possível ter uma das bobinas com a última volta incompleta. (3) dá o resultado correto quando um dos anéis cobre apenas θ radianos se multiplicada por $\theta/(2\pi)$.)

2. AUTO-INDUTÂNCIA

 $693.]^{\dagger}$ A indutância de uma bobina com seção uniforme, onde o raio de curvatura é grande comparado com as dimensões da seção transversa do condutor, pode ser calculada calculando-se a indutância mútua entre dois condutores filamentais colocados a uma distância igual à distância média geométrica entre todos os pares de pontos na seção do condutor. A distância média gométrica para um condutor circular de raio r é:

$$R = r e^{-\frac{1}{4}} = 0.7788 \, r \tag{6}$$

O cálculo desta forma assume corrente uniforme no fio.

2.1 Indutância de um solenóide

No caso de um solenóide com número inteiro de voltas, o somatório duplo (5) pode ser grandemente simplificado, porquê existem apenas 2n-1 têrmos diferentes a serem computados, em vez dos n^2 do caso geral. Considerando as voltas de número i em uma bobina e i' na outra, colocadas verticalmente a uma distância R, a indutância mútua entre a volta 1 e a volta 1', $M_{11'}$, aparece n vezes, $M_{21'}$ e $M_{12'}$ aparecem n-1 vezes, M_{31} , e M_{13} , aparecem n-2 vezes, e assim por diante, até M_{n1} , e M_{1n} , que aparecem apenas 1 vez. Se a bobina "imagem" fosse montada dentro ou fora, em vez de acima, apenas n têrmos diferentes seriam necessários, mas as bobinas seriam diferentes, e o êrro provavelmente maior. Veja a fórmula de Kirchhoff abaixo para uma idéia similar.

A rotina em Pascal usada no programa Inca (com as rotinas gráficas e mensagens removidas) é mostrada abaixo:

```
{
Inductance of a solenoid by Maxwell's method, using elliptic integrals
Rounds the number of turns, n≥1
} function MaxwellLEl(n,h,r,b,d:real):real;
var
    al,c,blb2,RM,z1,z2,z10,soma,turn1,turn2:real;
    v,vt:integer;
begin
    vt:=round(n);
    RM:=d/2*exp(-0.25); {g.m.d.}
    al:=h/vt;
    blb2:=RM;
    z10:=b+a1/2;
```

```
z1:=z10;
z2:=z10;
z2:=z10;
for v:=1 to vt do begin
    c:=2*r/sqrt(sqr(2*r)+sqr(z1-z2-b1b2));
    EF(c);
    turn1:=-r*((c-2/c)*Fk+(2/c)*Ek);
    if v=1 then soma:=vt*turn1
    else begin
        c:=2*r/sqrt(sqr(2*r)+sqr(z1-z2+b1b2));
        EF(c);
        turn2:=-r*((c-2/c)*Fk+(2/c)*Ek);
        soma:=soma+(vt-(v-1))*(turn1+turn2);
    end;
    z1:=z1+a1;
end;
MaxwellLE1:=4e-7*pi*soma;
ad;
```

2.2 Bobinas planas e cônicas

Uma bobina cônica ou plana não admite esta simplificação, mas ainda pode ser decomposta em uma série de anéis circulares. A indutância mútua entre duas bobinas coaxiais cônicas ainda pode ser calculada por (5), e a auto-indutância pode ser calculada como a indutância mútua entre duas bobinas idênticas separadas verticalmente por (6).

2.3 Avaliação das integrais elípticas

As integrais elípticas completas podem, em princípio, ser avaliadas pelas séries:

$$K = \frac{\pi}{2} \left\{ 1 + \left(\frac{1}{2} \right)^2 k^2 + \left(\frac{1 \cdot 3}{2 \cdot 4} \right)^2 k^4 + \left(\frac{1 \cdot 3 \cdot 5}{2 \cdot 4 \cdot 6} \right)^2 k^6 + \cdots \right\}$$

$$E = \frac{\pi}{2} \left\{ 1 - \left(\frac{1}{2} \right)^2 k^2 - \left(\frac{1 \cdot 3}{2 \cdot 4} \right)^2 \frac{k^4}{3} - \left(\frac{1 \cdot 3 \cdot 5}{2 \cdot 4 \cdot 6} \right)^2 \frac{k^6}{5} - \cdots \right\}$$
(7)

```
{
Complete elliptic integrals of first and second classes - AGM method.
Returns the global variables:
Ek=E(c) and Fk=F(c)
```

```
Doesn't require more than 7 iterations for
c between 0 and 0.9999999999.
Reference: Pi and the AGM, J. Borwein and
P. Borwein, John Wiley & Sons.
procedure EF(c:real);
var
  a, b, a1, b1, E, i:real;
begin
  a:=1:
  b:=sqrt(1-sqr(c));
  E:=1-sqr(c)/2;
  i := 1;
  repeat
    a1 := (a+b)/2;
    b1:=sqrt(a*b);
    E := E - i * sqr((a-b)/2);
    i:=2*i;
    a:=a1;
    b:=b1;
  until abs(a-b)<1e-15;
  Fk:=pi/(2*a);
  Ek := E * Fk
end:
```

2.4 Bobinas espirais verdadeiras

A equação que dá a indutância mútua entre duas bobinas coaxiais cônicas gerais é uma versão mais geral de (1) (veja a fig. 1):

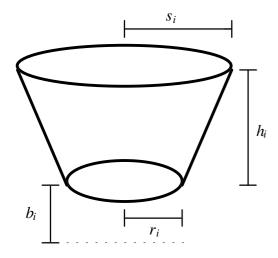


Fig. 1. Bobina cônica geral.

$$M_{12} = \frac{\mu_0}{4\pi} \int_0^{2\pi n_1} \int_0^{2\pi n_2} \frac{dx_1 dx_2 + dy_1 dy_2 + dz_1 dz_2}{\sqrt{(x_1 - x_2)^2 + (y_1 - y_2)^2 + (z_1 - z_2)^2}}$$
 (8)

onde, para i=1 e 2:

$$g_{i} = \frac{s_{i} - r_{i}}{2\pi n_{i}}; \quad a_{i} = \frac{h_{i}}{2\pi n_{i}};$$

$$x_{i} = (r_{i} + g_{i}\theta_{i})\cos\theta_{i}; \quad y_{i} = (r_{i} + g_{i}\theta_{i})\sin\theta_{i};$$

$$z_{i} = a_{i}\theta_{i} + b_{i};$$

$$dx_{i} = [-y_{i} + g_{i}\cos\theta_{i}]d\theta_{i}; \quad dy_{i} = [x_{i} + g_{i}\sin\theta_{i}]d\theta_{i};$$

$$dz_{i} = a_{i}d\theta_{i}$$

$$(9)$$

É assumido que ambas as espirais começam no mesmo ângulo. Esta aparentemente irredutível integral [7] pode ser resolvida numericamente. A auto-indutância de uma bobina cônica pode ser calculada considerando-se duas bobinas idênticas separadas por uma distância R', que é R com uma pequena correção devida à inclinação do fio:

$$R' = R \frac{\sqrt{(h/n)^2 + (2\pi r)^2}}{2\pi r}$$
 (10)

Onde h é a altura da bobina, r é o raio da volta (sempre medido entre os centros dos fios), e n é o número de voltas. Para uma bobina cônica, a média geométrica dos raios é usada, e a correção é aproximada (a distância entre fios varia ao longo de duas bobinas cônicas idênticas empilhadas). A integração numérica deve ser feita com alta resolução, devido à pequena distância entre os filamentos.

2.5 Bobinas solenoidais verdadeiras

Para bobinas solenoidais, considerando dois solenóides com raios r_1 and r_2 , números de espiras n_1 e n_2 , alturas h_1 e h_2 , e alturas da base h_1 and h_2 , (8) torna-se:

$$M = \frac{\mu_0}{4\pi} \int_0^{2\pi n_1} \int_0^{2\pi n_2} \frac{(r_1 r_2 \cos(\varphi - \varphi') + a_1 a_2) d\varphi d\varphi'}{\sqrt{r_1^2 + r_2^2 - 2r_1 r_2 \cos(\varphi - \varphi') + (a_1 \varphi - a_2 \varphi' + b_1 - b_2)^2}}$$
onde $a_1 = h_1/(2\pi n_1)$ e $a_2 = h_2/(2\pi n_2)$.

Para o cálculo de auto-indutância, o programa usa duas bobinas idênticas separadas verticalmente por R' (10). A mesma simplificação do caso com espiras circulares se aplica, com apenas 2n integrações sobre espiras simples sendo necessárias para a avaliação da integral.

3. FÓRMULAS EXPLÍCITAS PARA INDUTÂN-CIA

O programa Inca também implementa várias fórmulas encontradas na literatura para o cálculo de indutâncias, geralmente de solenóides. Em todos os casos listados abaixo, as fórmulas foram adaptadas para indutâncias em Henrys e dimensões em metros, sempre entre centros de fios redondos.

A fórmula aproximada de Wheeler [2], para solenóides, funciona bem quando as espiras são próximas, dando resultado similar ao da fórmula de Lorenz (14). Uma

versão da fórmula usando distâncias em metros é:

$$L = \mu_0 \frac{\pi r^2 n^2}{h + 0.9r} \tag{12}$$

A fórmula de Wheeler para bobinas planas [2] pode ser colocada na forma:

$$L = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{1000}{2.54} \frac{(r+s)^2 n^2}{60s - 28r}$$
 (13)

A fórmula de Lorenz [3], modela um solenóide como uma folha cilíndrica de corrente, e funciona bem para solenóides com espiras finas e próximas. Esta equação aparece em vários outros textos (veja (16)) em formas equivalentes ligeiramente diferentes:

$$L = \mu_0 \frac{8r^3}{3\varepsilon^2} \left[-1 + \frac{2k^2 - 1}{k^3} E + \frac{1 - k^2}{k^3} K \right];$$

$$k^2 = \frac{4r^2}{h^2 + 4r^2}; \quad \varepsilon = \frac{h}{n}$$
(14)

A fórmula de Kirchhoff [4], decompõe a bobina em espiras circulares, como feito no método de Maxwell, e combina indutâncias mútuas entre espiras calculadas por integrais elípticas com f(0), uma aproximação para a auto-indutância de uma espira simples. α é o raio do fio. Para o caso de um solenóide (a fórmula abaixo) existe uma simplificação similar àquela descrita para o método de Maxwell, com apenas n indutâncias mútuas que são calculadas pela fórmula de Maxwell:

$$L = nf(0) + 2(n-1)f(\varepsilon) + 2(n-2)f(2\varepsilon) + \dots + 2f((n-1)\varepsilon);$$

$$f(z) = \mu_0 \frac{r}{k} [(2-k^2)K - 2E];$$

$$k^2 = \frac{4r^2}{4r^2 + z^2};$$

$$f(0) = \mu_0 r \left(\text{Ln} \frac{8r}{\alpha} - \frac{7}{4} \right) \varepsilon = \frac{h}{n}$$
(15)

Esta fórmula pode ser facilmente adaptada para bobinas com qualquer forma que possa ser decomposta em anéis circulares coaxiais.

A fórmula de Snow [5][6] adiciona uma complicada correção à fórmula de Lorenz. O resultado é similar aos de Maxwell ou Kirchhoff usando espiras circulares, mas o cálculo é mais rápido, sem um somatório. a é o raio da bobina, b é a altura da bobina, e c é o diâmetro do fio. O número de espiras n deve ser inteiro:

$$p = \frac{2a}{b}; \quad \theta = \tan^{-1} p; \quad k = \sin \theta; \quad k' = \cos \theta; \quad z = \frac{\pi nc}{b};$$

$$L = \frac{\mu_0}{4\pi} \left\{ \frac{8n^2 a\pi}{3} \left[\frac{K + (p^2 - 1)E}{k} - p^2 \right] + \frac{1}{3} \ln \left(\frac{2\pi na}{b} \right) - \frac{4}{\pi^2} \left(\frac{E}{k} - 1 \right) \left(1 + \frac{z^2}{8} \right) - \frac{2}{3} \left(\frac{K - E}{k} - \frac{kK}{2} \right) - \frac{k'}{2k} \left(1 - \frac{k'\theta}{k} \right) + b \left(\ln \frac{1 + k'}{1 - k'} + k' \ln 4 \right) \right\}$$

$$(16)$$

4. FÓRMULAS EXPLÍCITAS PARA INDUTÂN-CIA MÚTUA

Uma interessante solução envolvendo espirais verdadeiras foi a fórmula para a indutância mútua entre um anel circular e um solenóide verdadeiro começando no seu plano obtida por John Viriamu Jones [7]. A é o raio do solenóide, a o raio do anel circular, p a altura de uma espira dividida por 2π , Θ é o ângulo final do solenóide $2\pi n$, e $\prod(k,c)$ é a integral elíptica completa do terceiro tipo. Para solenóides a qualquer distância do anel, $M=M_{\Theta 2}-M_{\Theta 1}$. O artigo original também mostra como calcular a indutância mútua entre uma folha de corrente circular e um solenóide, sem chegar à complicada fórmula final (21).

$$M_{\Theta} = \frac{\mu_{0}}{4\pi} \Theta(A+a)ck \left[\frac{K-E}{k^{2}} + \frac{c^{2}}{c^{2}} (K-\Pi(k,c)) \right];$$

$$c = \frac{2\sqrt{Aa}}{A+a}; \quad x = p\Theta; \quad c^{2} = 1 - c^{2};$$

$$k = \frac{2\sqrt{Aa}}{\sqrt{(A+a)^{2} + x^{2}}}$$
(17)

Se c=1, o segundo termo se reduz a zero. A integral elíptica do terceiro tipo:

$$\Pi(k,c) = \int_{0}^{\pi/2} \frac{d\Phi}{(1-c^2\sin^2\Phi)\sqrt{1-k^2\sin^2\Phi}}$$
 (18)

pode também ser avaliada eficientemente por um algoritmo AGM [8]. Abaixo está a rotina em Pascal usada no programa Inca, que avalia simultaneamente as três integrais elípticas quando elas são necessárias. Ela requer no máximo 7 iterações no ciclo:

Complete elliptic integrals of first, second, and third kinds - AGM Returns the global variables Ek=E(k), Fk=F(k), and Iikc=II(k,c) Reference: Garrett, Journal of Applied Physics, 34,

```
9, 1963, p. 2571
procedure EFII(k,c:real);
  a, b, d, e, f, a1, b1, d1, e1, f1, S, i:real;
begin
  a := 1;
  b:=sqrt(1-sqr(k));
  d:=(1-sqr(c))/b;
  e:=sqr(c)/(1-sqr(c));
  f := 0;
  i:=1/2;
  S:=i*sqr(a-b);
  repeat
    a1 := (a+b)/2;
    b1:=sqrt(a*b);
    i:=2*i;
    S:=S+i*sqr(a1-b1);
    d1:=b1/(4*a1)*(2+d+1/d);
    e1 := (d*e+f) / (1+d);
    f1:=(e+f)/2;
    a:=a1;
    b := b1;
    d:=d1;
    e := e1;
    f:=f1;
  until (abs(a-b)<1e-15) and (abs(d-1)<1e-15);
  Fk:=pi/(2*a);
  Ek := Fk - Fk * (sqr(k) + S) / 2;
  IIkc:=Fk*f+Fk;
```

Com esta fórmula, a indutância mútua entre uma bobina com espiras circulares e um solenóide verdadeiro pode ser facilmente calculada, somando-se todas as indutâncias mútuas entre as espiras individuais e o solenóide.

A mesma fórmula pode também ser escrita como (adaptando uma fórmula em [8]):

$$M_{\Theta} = \frac{\mu_{0}}{2} n \left\{ z(K - E) + \frac{(A - a)^{2}}{z} [K - \Pi(k, c)] \right\};$$

$$z = \sqrt{(A + a)^{2} + x^{2}};$$

$$k = \frac{2\sqrt{Aa}}{z}; \quad c = \frac{2\sqrt{Aa}}{A + a}$$
(19)

Novamente, o segundo termo desaparece se A=a. Outra fórmula equivalente, que em vez da integral elíptica completa de terceiro tipo usa integrais elípticas incompletas (os limites das integrais em (4) são de 0 a θ) é encontrada em [5]:

$$M_{\Theta} = \frac{\mu_{0}}{2} \frac{n}{x} \left\{ \frac{2x\sqrt{Aa}}{k} (K - E) \pm \frac{1}{2} \left[KE(k', \theta) - (K - E)F(k', \theta) - \frac{\pi}{2} \right] \right\};$$

$$k = \sqrt{\frac{4Aa}{x^{2} + (A + a)^{2}}}; \quad k' = \sqrt{1 - k^{2}}; \quad \theta = \sin^{-1} \sqrt{\frac{1 + \left(\frac{x}{A + a}\right)^{2}}{1 + \left(\frac{x}{A - a}\right)^{2}}}$$

$$(20)$$

Curiosamente, a fórmula para a indutância mútua entre

um anel circular e uma folha cilíndrica de corrente é exatamente a mesma para a indutância mútua entre um anel circular e um solenóide verdadeiro [7].

A fórmula para a indutância mútua entre dois solenóides modelados como folhas de corrente, sugerida em [7], é obtida como (adaptando [5]):

$$M = \frac{2\pi n_{1}n_{2}}{h_{1}h_{2}} \left\{ W(b_{2} - b_{1} + h_{2}) + W(b_{2} - b_{1} + h_{1}) - \right\};$$

$$W(x) = xW'(x) + \frac{8(r_{1}r_{2})^{3/2}}{3k} \left[K - \left(\frac{2}{k^{2}} - 1\right)(K - E) \right];$$

$$W'(x) = \frac{2x\sqrt{r_{1}r_{2}}}{k} (K - E) \pm$$

$$\pm \left| r_{1}^{2} - r_{2}^{2} \right| \left[KE(k', \theta) - (K - E)F(k', \theta) - \frac{\pi}{2} \right];$$

$$k = \sqrt{\frac{4r_{1}r_{2}}{x^{2} + (r_{1} + r_{2})^{2}}}; \quad k' = \sqrt{1 - k^{2}};$$

$$\theta = \sin^{-1} \sqrt{\frac{1 + \left(\frac{x}{r_{1} + r_{2}}\right)^{2}}{1 + \left(\frac{x}{r_{1} - r_{2}}\right)^{2}}}$$

$$(21)$$

O sinal do termo \pm é positivo se x é positivo. Quando $r_1=r_2$ e x=0 (bobinas se tocando), k=1, e a fórmula para W(x) tende a um limite. Comparando (20) com (19), pode-se ver que (21) pode também ser escrita usando a integral elíptica completa de terceiro tipo, que é mais fácil de avaliar. Apenas a fórmula para for W'(x) muda:

$$W'(x) = x \left\{ z(K - E) + \frac{(r_1 - r_2)^2}{z} [K - \Pi(k, c)] \right\};$$

$$z = \sqrt{(r_1 + r_2)^2 + x^2};$$

$$k = \frac{2\sqrt{r_1 r_2}}{z}; \quad c = \frac{2\sqrt{r_1 r_2}}{r_1 + r_2}$$
(22)

Ainda outra expressão para W'(x) é obtida reconhecendo-se que a função Lambda de Heuman $\Lambda_0(k,\theta)$ aparece em (21) (um caso restrito é listado em [9]):

$$W'(x) = \frac{2x\sqrt{r_1 r_2}}{k} (K - E) \pm \left| r_1^2 - r_2^2 \right| \frac{\pi}{2} \left[\Lambda_0(k, \theta) - 1 \right],$$

$$k = \sqrt{\frac{4r_1 r_2}{x^2 + (r_1 + r_2)^2}}; \quad \theta = \sin^{-1} \sqrt{\frac{1 + \left(\frac{x}{r_1 + r_2}\right)^2}{1 + \left(\frac{x}{r_1 - r_2}\right)^2}}$$
(23)

A mesma equivalência pode ser usada em (20). Isto

apenas simplifica a notação. A derivação de (21) e outras variações dela podem ser encontradas em [14].

Outras fórmulas para indutância mútua entre bobinas cilíndricas e planas, que algumas vezes são equivalentes às fórmulas descritas acima, podem ser encontradas na ref. [9] (formulas envolvendo folhas de corrente em disco e cilíndricas, em alguns arranjos particulares), [10] (indutâncias mútuas entre discos e solenóides modelados como folhas de corrente e um método usando filamentos circulares), [11] (complicada fórmula para a indutância mútua entre duas bobinas com seção retangular) [12] (método de filamentos para bobinas de seção retangular), e na referência clássica [13] (com muitas tabelas e referências).

4.1 Coeficiente de acoplamento independente dos números de espiras

Quando as bobinas são consideradas como folhas de corrente, o coeficiente de acoplamento $k = M / \sqrt{L_1 L_2}$ se torna independente dos números de espiras nas bobinas. Para bobinas solenoidais, por exemplo, isto acontece se as indutâncias são calculadas pelo método de Lorenz (14) e a indutância mútua é calculada pela fórmula de Snow/Jones (21).

5. BOBINAS PRIMÁRIAS COM TODAS AS ESPIRAS EM PARALELO

Transformadores com bobinas primárias de baixa indutância podem ser construídas conectando-se as espiras da bobina em paralelo em vez de em série.

Indutâncias e indutâncias mútuas de um transformador construído desta forma podem ser calculadas pelo procedimento:

- 1) Calcula-se a matriz de indutâncias do sistema completo, considerando cada espira individual da bobina primária como um indutor separado. O programa Inca usa (3) para indutâncias e indutâncias mútuas entre as espiras da bobina primária e para a indutância da bobina secundária. Indutâncias mútuas entre as espiras primárias e a bobina secundária são calculadas por (17). Para n espiras primárias, isto resulta em uma matriz de dimensão $(n+1)\times(n+1)$.
- 2) Inverte-se a matriz, e soma-se todas as primeiras n linhas e colunas. Isto corresponde a ter a mesma voltagem sobre todas as espiras primárias, e uma corrente primária que é a soma das correntes em todas as espiras.
- 3) Inverte-se novamente a matriz 2×2 resultante,

obtendo-se as indutâncias primária e secundária resultantes, e a indutância mútua.

Um curioso efeito desta conexão é que a indutância secundária é ligeiramente reduzida, devido às diferentes indutâncias mútuas entre as espiras primárias e a bobina secundária. A indutância mútua resultante é similar à indutância mútua entre duas bobinas espirais, e a indutância primária é similar à de uma bobina de uma espira modelada como uma folha de corrente.

6. RESULTADOS EXPERIMENTAIS

Algumas bobinas solenoidais foram construídas com tubo de cobre e tiveram suas indutâncias medidas. A tabela abaixo compara as indutâncias medidas com as predições pelo método de Maxwell, com as espiras aproximadas por anéis circulares, e também lista os valores que podem ser obtidos com as fórmulas de Wheeler, Lorenz, Snow e Kirchhoff. Indutâncias em µH, dimensões em metros.

Bobinas curtas com espiras próximas: Raio da bobina = 0.486 m, diâmetro do tubo = 0.0095 m.

Alt	ura	N	Med	Whe	Lor	Sno	Kir	Max
0.0	921	5	49	44.03	49.58	49.20	49.23	49.36
0.0	719	4	33	29.29	34.13	33.82	33.85	33.94
0.0	516	3	20	17.16	21.02	20.75	20.78	20.84
0.0	312	2	9	7.96	10.57	10.33	10.35	10.39
0.0	109	1	2	2.08	3.28	3.00	3.03	3.03

Bobinas longas com espiras espaçadas: Raio da bobina = 0.486, diâmetro do tubo = 0.0095 m.

Altura	N	Med	Whe	Lor	Sno	Kir	Max
2.1336	5	17	9.07	9.09	18.75	19.17	18.17
1.7051	4	13	6.96	6.98	14.67	14.28	14.28
1.2764	3	10	4.90	4.90	10.64	10.42	10.42
0.8479	2	6	2.90	2.90	6.71	6.64	6.64
0.4191	1	3	1.09	1.09	3.00	3.03	3.03

As medições mostram que as fórmulas baseadas em folhas de corrente (fórmula de Lorenz e sua aproximação por Wheeler), falham quando as espiras são espaçadas. As outras fórmulas, baseadas em filamentos, entretanto, funcionam bem em todos os casos.

AGRADECIMENTOS

Para Godfrey Loudner pela indicação sobre o algoritmo AGM e vários artigos, e para Barton B. Anderson pelas medidas experimentais.

REFERÊNCIAS

- [1] James Clerk Maxwell, "A Treatise on Electricity and Magnetism, Dover Publications Inc, New York, 1954 (reimpressão do original de 1873).
- [2] H. A. Wheeler, "Simple inductance formulas for radio coils," Proceedings of the IRE, vol 16, no. 10, October 1928.
- [3] L. Lorenz, "Ueber die Fortpflanzung der Electricität," Annalen der Physik, VII, 1879, pp. 161-193
- [4] G. Kirchhoff, "Zur Theorie der Entladung einer Leydner Flasche," Annalen der Physik, CXXI, 1864, pp. 551-566.
- [5] Chester Snow, "Formulas for Computing Capacitance and Inductance," National Bureau of Standards Circular #544.
- [6] Steve Moshier, programa "Coil", disponível em http:// www.moshier.net/coildoc.html
- [7] John Viriamu Jones, "On the calculation of the coefficient of mutual induction of a circle and a coaxial helix, and of the electromagnetic force between a helical current and a uniform coaxial circular cylindrical current sheet," Phylosophical Transactions of the Royal Society, 63, 192, 1898, pp. 192-205.
- [8] M. W. Garrett, "Calculation of fields, forces, and mutual inductances of current systems by elliptic integrals," Journal of Applied Physics, 34, 9, September 1963, pp. 2567-2573.
- [9] S. Babic and C. Akyel, "Improvement in calculation of the self and mutual inductance of thin-wall solenoids and disk coils," IEEE Transactions on Magnetics, 36, 4, July 2000, pp. 1970-1975.
- [10] C. Akyel, S. Babic, and S. Kincic, "New and fast procedures for calculating the mutual inductance of coaxial circular coils (circular coil-disk coil)", IEEE Transactions on Magnetics, 38, 5, September 2002, pp. 2367-2369.
- [11] D. Yu and K. S. Han, "Self-inductance of air-core circular coils with rectangular cross section," IEEE Transactions on Magnetics, MAG-33, 6, November 1987, pp. 3916-3921.
- [12] Ki-Bong Kim et al, "Mutual inductance of noncoaxial circular coils with constant current density", IEEE Transactions on Magnetics, 33, 5, September 1997, pp. 4303-4309.
- [13] Frederick Grover, "Inductance Calculations: Working Formulas and Tables," Dover Publications, Inc., New York 1946.
- [14] Chester Snow, "Mutual inductance and force between two coaxial helical wires,", Journal of

Research of the National Bureau of Standards, 22, February 1939, pp. 239-269.