### UM PROCEDIMENTO VERSÁTIL PARA O CÁLCULO DE MALHAS DE TERRA PELO MÉTODO DOS ELEMENTOS FINITOS

GAMBIRASIO, G. RIBEIRO, F.S. Dept<sup>®</sup> Eng<sup>®</sup> Eletricidade Escola Politécnica - USP

CARDOSO, J.R. Dept<sup>o</sup> Eng<sup>a</sup> Eletricidade Escola Politécnica - USP Faculdade Eng\* Industrial - UNICEB

São Paulo, BRASIL

#### RESUMO

Neste trabalho utiliza-se o método dos el $\underline{e}$ mentos finitos para estudar a distribuição de potencial elétrico na área de influência da malha de terra de uma subestação. A formu lação é tridimensional, mas são também adm<u>i</u> tidos elementos bidimensionais e unidimensio nais, que são úteis para representar tubula ções ou caminhos metálicos da instalação. método de solução descrito tem a vantagem de utilizar uma técnica de manipulação de matri zes esparsas, que não obriga à obtenção matrizes de banda, como é tradicional no Mé todo dos Elementos Finitos. É apresentado um exemplo, de caso real, onde são mostradas as curvas equipotenciais calculadas.

### LISTA DE SÍMBOLOS

#### Grandezas Vetoriais

 $\overset{\bullet}{E}$ : vetor campo elétrico (V/m)  $\overset{\bullet}{J}$ : vetor densidade de corrente (A/m²)

 $\nabla = \frac{\partial}{\partial x} \dot{i} + \frac{\partial}{\partial y} \dot{j} + \frac{\partial}{\partial z} \dot{k}$ : operador gradiente

 $\mathbf{K}^{\mathbf{e}}$ : matriz do elemento ( $\mathbf{k}$   $\mathbf{x}$   $\mathbf{k}$ )

 $\frac{K}{K}$ : matriz global (NN x NN)  $\frac{K}{K}$ : matriz global modificada (NN x NN)

P: vetor coluna dos termos conhecidos (NN x1)

• : vetor dos potenciais dos nós (NN x 1)

### Grandezas Escalares

A : área do elemento bidimensional lar (m2)

: condutância do elemento unidimensional (S)

L : comprimento do elemento unidimensional (m)

NE: número do elemento N<sub>i</sub>: função de forma do elemento

NN: número de nós

Pe: potência dissipada no elemento (W)

 $R_0$ ,  $R_1$  e  $R_2$ : residuos de aproximação  $R_{at}$ : resistência de aterramento (ohm)  $S_{at}$   $S_1$  +  $S_2$ : fronteira do domínio  $\Delta$ 

Nat: resistencia de aterramento (cim.)

S = S<sub>1</sub> + S<sub>2</sub>: fronteira do domínio A

V : volume do elemento tetraédrico (m³)

W<sub>0</sub>, W<sub>1</sub>, W<sub>2</sub><sup>m</sup>: funções peso; m = 1, 2, ..., NN

a<sub>1</sub>, b<sub>1</sub>, c<sub>1</sub>, d<sub>1</sub>: coeficientes genéricos

e : número do e - ésimo elemento

: condutividade superficial (S) k : número de nós (ou vértices) do elemento

: dominio em estudo

": coeficientes genéricos

potencial do vértice (ou nó) i (V)

i potencial do ponto de defeito (V)
 i função potencial (V)

### 1. INTRODUÇÃO

A rede de apoio, constituída por uma linha de tubulações metálicas ("pipe-rack") que percor re a planta industrial, estará sujeita a po-tenciais adversos quando da ocorrência de um defeito para a terra em uma subestação próxi ma, bem como em um cabo cujo leito está na pró pria rede.

A obtenção da distribuição de potenciais em t $\underline{o}$ da a extensão da rede de apoio, e na região que a circunda, não terá valor confiável se não: forem consideradas as peculiaridades ine rentes de um aterramento elétrico, quais iam:

não uniformidade do solo;

- efeito de malhas de aterramento próximos.

Os métodos analíticos de análise de sistemas de aterramento não são suficientemente preci sos para assegurar um resultado confiável, de vido à complexidade do sistema de aterramento em questão. Há a necessidade, portanto, de lan çar-se mão de métodos numéricos que permitam levar em consideração todas as propriedades já citadas, sendo que o Método dos Elementos Finitos se apresenta, no momento, como a fer ramenta mais poderosa, em vista da sua prec $\bar{\bf 1}$ são, e facilidade de implantá-la em computado res.

### 2. MÉTODO DOS ELEMENTOS FINITOS

## 2.1 - Delimitação da Região a ser Estudada

A análise dos sistemas de aterramento pelo Mé todo dos Elementos Finitos inicia-se todo dos Elementos Finitos inicia-se delimitando a região a ser estudada, que é função das dimensões do sistema de aterramento em questão. A figura 1 mostra um domínio típico, onde as dimensões do mesmo estão indicadas em função das dimensões do sistema de aterramen to.

Após a delimitação do domínio do problema, dominio é subdividido em pequenos sub-domi nios chamados elementos, sobre os quais são aplicados as equações de campo. Tais sub-domí nios são tridimensionais, tetraédricos, quan do é discretizado o sub-solo, bidimensionais, triangulares quando se discretizam tanques me tálicos presentes na região do sistema de ater ramento, e finalmente elementos unidimensio nais quando são discretizadas as hastes cons tituintes das malhas de terra e tubulações me tálicas. A concentração desses elementos no do mínio não é uniforme, devendo-se locar

quantidade maior de elementos onde se espera uma maior variação do potencial; tais regiões são aquelas próximas às malhas de terra e aterramentos naturais.

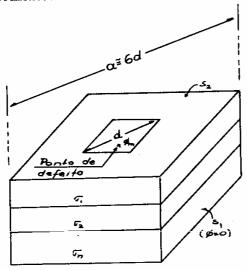


Fig. 1 - Domínio típico de um estudo de aterramento pelo Método dos Elementos Finitos

### 2.2 - Equações de Campo

A obtenção das distribuições de potenciais é decorrente da equação da continuidade das correntes estacionárias:

$$\nabla \cdot \dot{J} = 0 \tag{2.1}$$

Como  $\mathring{J} = \sigma \mathring{E}$ ,  $\mathring{E} = -v \emptyset$ , a equação (2.1) pode ser escrita como segue:

$$\nabla \cdot (\sigma \nabla \theta) = 0 \tag{2.2}$$

A expressão (2.2) é a equação de Laplace não linear, que deve ser obedecida em todo o do mínio do problema.

Na região mais afastada do sistema de aterra mento o potencial é tomado como nulo, e no ponto onde ocorre o defeito o potencial atribuído é fixado num valor não nulo, de modo que se pode escrever:

$$\emptyset = \overline{\emptyset} \text{ em } S_1$$
 (2.3)

onde  $\overline{\emptyset}$  vale zero na região mais afastada, et m valor conhecido no ponto do defeito.

A outra parte da fronteira  $(S_2)$ , onde há : a interface solo/ar, a derivada de  $\emptyset$  normal a  $S_2$  é nula, ou seja:

$$\frac{\partial \phi}{\partial n} = 0 \text{ em } S_2 \tag{2.4}$$

O problema consiste em resolver a equação di

ferencial (2.2), a qual está sujeita às condições de contornos expressas em (2.3) e (2.4).

Como o solo é não homogêneo, e o sistema de<u>s</u> provido de qualquer simetria, a solução de (2.2) só é possível numericamente.

### 2.3 - Funções de Interpolação

O sub-solo, como foi citado, é discretizado em elementos tetraédricos. A figura 2 mostra um tetraedro genérico, com seus vértices nume rados (localmente) de 1 a 4.

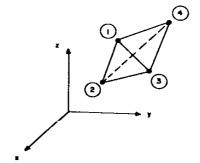


Fig. 2 - Tetraedro genérico

O valor do potencial num ponto qualquer no interior desse tetraedro será expresso em função dos potenciais em seus vértices, através de uma interpolação linear do tipo:

$$\emptyset(x,y,z) = \alpha_1 + \alpha_2 x + \alpha_3 y + \alpha_4 z$$
 (2.5)

Os coeficientes  $\alpha_r(r=1,2,3,4)$  são obtidos em função dos potenciais nos quatro vértices do referido tetraedro, a partir da solução do seguinte sistemas de equações:

$$\phi_{i} = \alpha_{1} + \alpha_{2} x_{i} + \alpha_{3} y_{i} + \alpha_{4} z_{i}$$
 (2.6)

onde  $\emptyset_{\underline{i}}$  é o potencial do vértice i, cujas coordenadas são:

$$(x_i, y_i, z_i); i = 1, 2, 3, 4$$

Resulta para os a uma expressão do tipo:

$$\alpha_r = \frac{1}{6V} [a_r. \emptyset_1 + b_r \emptyset_2 + c_r \emptyset_3 + d_r \emptyset_4]$$

Por substituição dos a's em (2.5) o potencial num ponto qualquer no interior do tetraedro resulta expresso por:

$$\emptyset(x, y, z) = {1 \atop i=1}^{2} N_{i} \emptyset_{i}$$
 (2.7)

onde:

$$N_i = \frac{1}{6V} [a_i + b_i x + c_i y + d_i z]$$
 (2.8)

As expressões dos coeficientes  $a_i$ ,  $b_i$ ,  $c_i$ ,  $d_i$  e V são apresentadas no Apêndice.

Notar que  $N_1$  terá a expressão acima indicada para qualquer ponto pertencente ao tetraedro considerado. Para os pontos fora deste tetraedro,  $N_1$  é sempre nulo.

A presença de chapas metálicas, como aquelas utilizadas na construção de tanques de ccm bustível, são discretizadas em elementos bidimensionais triangulares (outras formas poderão ser utilizadas). A figura 3 mostra um elemento triangular genérico, com seus vértices numerados (localmente) de 1 a 3.

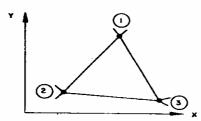


Fig. 3 - Elemento bidimensional triangular

Supondo-se, por simplicidade, que o triângu lo está situado no plano xy, o potencial num ponto qualquer no interior desse elemento se rá expresso em função dos potenciais em seus vértices, através de uma interpolação linear do tipo:

$$\phi(x, y) = \alpha_1 + \alpha_2 x + \alpha_3 y \qquad (2.9)$$

Onde os coeficientes a's são obtidos em função dos potenciais nos três vértices do triângulo, a partir da resolução do seguinte sistema de equação:

$$\emptyset_{i} = \alpha_{1} + \alpha_{2}x_{i} + \alpha_{3}y_{i} \qquad (2.10)$$

onde  $\emptyset_1$  é o potencial do vértice i, cujas coordenadas são:

$$(x_{i}, y_{i}); i = 1, 2, 3$$

Seguindo-se o mesmo procedimento utilizado no caso tridimensional, resulta para o potencial no interior do elemento a expressão:

$$\emptyset(x, y) = \underset{i=1}{\overset{3}{\Sigma}} N_i \emptyset_i$$

com:

$$N_i = \frac{1}{2A} [a_i + b_i x + c_i y]$$
 (2.11)

Neste caso, também, a função  $N_1$  acima indica da é válida apenas para os pontos pertencentes ao elemento, sendo nula para os pontos externos. As expressões para o cálculo de A e dos  $a_1$ ,  $b_1$  e  $c_1$  são dados no Apêndice.

As tubulações metálicas enterradas no solo se rão representadas por elementos unidimensio nais (segmentos de reta), onde o potencial no interior do referido elemento é expresso por uma interpolação linear do tipo:

$$\emptyset(\mathbf{x}) = \alpha_1 + \alpha_2 \mathbf{x}, \qquad (2.12)$$

na hipótese do elemento estar situado paralellamente ao eixo x.

Seguindo procedimento idêntico acs îtens an teriores, o potencial no interior desse elemento é expresso em função dos potenciais em seus extremos através da expressão:

$$\emptyset(\mathbf{x}) = \sum_{i=1}^{2} \mathbf{N}_{i} \emptyset_{i} \tag{2.13}$$

onde

$$N_1 = \frac{1}{L}(x_2 - x); N_2 = \frac{1}{L}(-x_1 + x)$$
 (2.14)

e  $\emptyset$ , é o potencial do extremo i de abscissa  $x_i$  (i = 1, 2).

Aqui também,  $N_1$  só é definida para os pontos do elemento, sendo nula para os pontos exte $\underline{r}$  mos ao mesmo.

### 2.4 - Método dos Residuos Pesados

Após a discretização do domínio (sub-divisão em elementos tetraédricos, triangulares e unidimensionais) será procurada uma sclução aproximada para os potenciais em todos os vértices de todos os elementos. A diferença en tre esta solução aproximada e a exata é cha mada Resíduo. É claro que a solução aproxima da é tanto melhor quanto menores forem os Resíduos. Para minimizá-los, existem vários critérios. O critério que será aqui utiliza do é o Método dos Resíduos Pesados [4], cuja formulação é feita como se segue.

Seja  $\emptyset$  a solução aproximada procurada, a sua substituição em (2.2), (2.3) e (2.4) fornece os seguintes Resíduos de aproximação:

$$R_O = \nabla \cdot (\sigma \nabla \emptyset) \text{ em}$$
 $R_1 = \emptyset - \overline{\emptyset} \text{ em } S_1$ 
 $R_2 = \frac{\partial \emptyset}{\partial n} \text{ em } S_2$ 

No método dos Resíduos Pesados, impõe-se a condição, a ser satisfeita pela aproximação Ø, que a soma das integrais em Δ, S<sub>1</sub> e S<sub>2</sub> dos Resíduos Pesados por 3M funções convenientemente escolhidas, seja nula, isto é:

$$\begin{cases} R_0 w_0^m dA + \int_{S_1} R_1 w_1^m dS + \int_{S_2} R_2 w_2^m dS = 0 \\ S_1 \end{cases}$$
 (2.15)

m = 1, 2, ..., M.

Com o processo de discretização, a expressão anterior deve ser escrita como segue:

$$\sum_{e=1}^{NE} \left[ R_{o} w_{o}^{m} da + \left[ R_{1} w_{1}^{m} dS + R_{2} w_{2}^{m} dS \right] \right] = 0$$
(2.16)

e = 1, 2, ..., NE.

No Método dos Elementos Finitos, toma-se Migual ao número de nós (ou vértices) de todo o domínio, ou seja, M = NN, e também; exige-se que a equação dos Resíduos Pesados (2.15) seja satisfeita em cada elemento se paradamente, de modo que se pode escrever:

$$\begin{cases} R_0 w_0^m d\Delta + \int_{R_1} w_1^m dS + \int_{R_2} w_2^m dS = 0 \\ \Delta^e S_1^e S_2^e \end{cases}$$

Impõe-se ainda que a solução  $\emptyset$  procurada se ja exata sobre  $S_1$ , de modo que  $R_1=0$  identicamente, resultando:

$$\int_{\Delta^{e}} \mathbf{v}.(\sigma \mathbf{v} \mathbf{0}) \mathbf{w}_{0}^{m} d\Delta + \left| \frac{\partial \mathbf{0}}{\partial \mathbf{n}} \mathbf{w}_{2}^{m} dS = 0 \right|$$
 (2.17)

Considerando-se as identidades:

$$\nabla_{\bullet}(W_{O}^{m} \sigma \nabla \emptyset) = W_{O}^{m} \nabla_{\bullet}(\sigma \nabla \emptyset) + \sigma \nabla W_{O}^{m} \cdot \nabla \emptyset \qquad (2.18)$$

$$\int_{\Delta^{e}} \nabla \cdot (\mathbf{w}_{o}^{m} \, \sigma \nabla \emptyset) \, d\Delta = \begin{cases} \sigma \mathbf{w}_{o}^{m} \, \frac{\partial \phi}{\partial \mathbf{n}} \, d\mathbf{S} \\ \mathbf{S}_{1}^{e} + \mathbf{S}_{2}^{e} \end{cases}$$
 (2.19)

e escolhendo ainda  $w_2^m = -\sigma w_0^m$  sobre  $S_2^e = w_0^m$  tal que seja nula sobre  $S_1^e$ , resulta apenas:

$$\int_{A}^{\infty} \nabla W_{O}^{m} \cdot \nabla \phi \, d\Delta = 0 \qquad (2.20)$$

A escolha das funções W é efetuada agora, seguindo o Método de Galerkin, no qual se adota:

$$\mathbf{w}_{\mathbf{Q}}^{\mathbf{m}} = \mathbf{N}_{\mathbf{m}} \tag{2.21}$$

onde N são as funções de forma expressa em (2.8), m (2.11) e (2.14), as quais satisfazem a condição:

$$\mathbf{w}_{o}^{m} = 0 \text{ sobre } \mathbf{S}_{1}^{e}$$
 (2.22)

Lembrando que:

$$\phi = \sum_{i=1}^{k} N_i \phi_i$$
 (2.23)

onde:

4 para elementos tetraédricos
 k = 3 para elementos triangulares
 2 para elementos unidimensionais

substituindo (2.21) e (2.23) em (2.20) resulta:

$$\begin{cases} \sigma \nabla N_{m^* i=1}^{k} \nabla N_{i} & \phi_{i} d\Delta = 0 \text{ m} = 1, 2, ..., k \end{cases} (2.24)$$

Nota-se que a expressão (2.24) constitui-se num Sistema de Equações de ordem k, o qual deve ser montado para cada elemento. Teremos portanto NE sistemas de equações (2.24) para todo o domínio.

# 2.5 - Formulação Matricial

A expressão (2.24) representada matricialmente é escrita como segue:

$$K^{e} \cdot g^{e} = 0; e = 1, 2, ..., NE$$
 (2.25)

onde

$$(K^{e})_{i,j} = \begin{cases} \sigma \nabla N_{i} \cdot \nabla N_{j} dA & i, j = 1, 2, ..., k \end{cases}$$
 (2.26)

o qual assume diferentes valores para cada tipo de elemento. Note que a referida matriz é simétrica, pois:

$$(\kappa^e)_{ij} = (\kappa^e)_{ji}$$

# a.) Elementos Tridimensionais Tetraédricos

$$(\kappa^{e})_{ij} = \frac{\sigma}{6V} [b_{i}b_{j} + c_{i}c_{j} + d_{i}d_{j}]; i, j = 1, 2, 3, 4$$

# b.) Elementos Bidimensionais Triangulares

$$(K^e)_{ij} = \frac{g}{4A} [b_i b_j + c_i c_j] i, j = 1,2,3$$

Em casos práticos, a condutividade superf $\underline{i}$  cial g pode ser obtida pela expressão:

$$g = \sigma h (S)$$

onde o é a condutividade da chapa condutora, e h é a espessura dessa chapa.

# c.) Elementos Unidimensionais

$$(K^e)_{i,j} = (-1)^{i+j} G; i,j = 1,2$$

onde G é a condutância do elemento.

Em casos práticos, a condutância G do condutor de secção reta S, comprimento L, e cujo material tem condutividade  $\sigma$ , é dado por  $G = \sigma S/L$  (S).

# 2.6 - Montagem do Sistema Global de Equações

As NE equações matriciais (2.25), de dimensão k x k, são expandidas em NE equações matriciais de dimensão NN x NN usando-se a tabela de correspondência entre a numeração local e a numeração global, como segue:

Para os elementos tridimensionais tetraédricos (figura 4), seus quatro vértices são nu merados de duas formas: na numeração local, seus vértices são numerados de 1 a 4; na numeração global, devido à numeração sequer

cial de todos os vértices do domínio de 1 a NN, os mesmos vértices terão números p, q, r, s, gerando, por exemplo, a seguinte tabela:

Numeração Local	1	2	3	4
Numeração global	q	р	r	s

Tab. 1 - Correspondência entre a numeração local e global

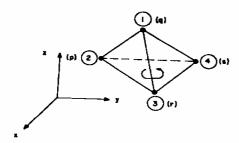


Fig. 4 - Numeração local e global no tetraédro

Dessa forma, a matriz  $K^e$  (4 x 4 para elementos tetraédricos), para um e fixado, é expandida numa matriz NN x NN, terá os seguintes elementos:

$$\begin{split} \kappa_{pp} &= \kappa_{22}^{e} & \kappa_{qq} = \kappa_{11}^{e} & \kappa_{rr} = \kappa_{33}^{e} & \kappa_{ss} = \kappa_{44}^{e} \\ \kappa_{pq} &= \kappa_{qp} - \kappa_{12}^{e} & \kappa_{qr} = \kappa_{rq} = \kappa_{13}^{e} & \kappa_{rs} = \kappa_{sr} = \kappa_{34}^{e} \\ \kappa_{pr} &= \kappa_{rp} = \kappa_{23}^{e} & \kappa_{qs} = \kappa_{sq} = \kappa_{14}^{e} \\ \kappa_{ps} &= \kappa_{sp} - \kappa_{24}^{e} \end{split}$$

Os demais elementos são nulos.

Para os elementos bidimensionais e unidimensionais, procede-se de forma semelhante. Resulta que nos casos de elementos bidimensionais e unidimensionais, as respectivas matrizes expandidas terão ordem (3 x 3) e (2 x 2) respectivamente, e terão 9 e 4 elementos, respectivamente.

De acordo ccm (2.16), a Matriz Global resultante K é obtida a partir da somatória em relação do índice e, das Matrizes dos elementos expandidos K , resultando numa única equação matricial, que representa um sistema de equações lineares NN x NN, como segue:

$$K.\phi = 0 (2.27)$$

Esse sistema é indeterminado (a mátriz K é singular), mas é claro que ainda falta introduzir as condições de contorno, o que le vantará a indeterminação.

De fato, no sistema (2.27) algumas vari $\underline{\acute{a}}$  veis  $\emptyset_{\underline{\acute{a}}}$  tem valor conhecido, e devem ser

consideradas na solução. Tais variáveis são os potenciais dos vértices dos elementos sobre a fronteira S<sub>1</sub>. Após introduzida estacon dição em (2.27), por manipulação algébrica, resulta o sistema de equações de ordem NN:

$$\overline{K} \cdot \Phi = P$$

A solução de (2.28) fornece os petenciais de todos os outros vértices de domínio.

### 2.7 - Método de Solução de Sistema de Equações

Por sua própria natureza, a matriz global é sempre carregada de elementos nulos. A enge nharia tem se valido dessa característica na solução numérica dos sistemas lineares de equações decorrentes da aplicação do método dos elementos finitos. Se os nós do domínio forem adequadamente numerados resulta uma matriz de banda, resolvida por métodos clássicos. Tradicionalmente essa numeração tem exigido certa dose de habilidade, paciência e, não raro, muito tempo das equipes de técnicos: a banda deve ser a mais estreita possível.

Este trabalho apresenta um novo enfoque: a matriz global é armazenada e manuseada como matriz esparsa compactada, procedimento familiar aos engenheiros de sistemas de potência. Foi utilizado o método de listas concatena das: três vetores de dimensão igual ao número de elementos não nulos da matriz (mais o número dos que deixarem de ser nulos no de correr do processo númerico) armazenam o valor de cada elemento da matriz global e códigos que possibilitam identificar seu posicio namento. Mais três vetores de dimensão igual ao número de nós possibilitam o cálculo numérico, com a seguinte sequência de operações:

- separação dos nós envolvidos com as con dições de contorno;
- 2.) ordenação dos nós;
- 3.) triangularização da matriz;
- 4.) correção dos termos conhecidos;
- 5.) substituição de trás para frente.

Com tal tratamento, elimina-se o problema prévio da numeração dos nós, pcis isso tor na-se indiferente. Há grande economia de me mória, habilitando o uso de microcomputado res. Uma aplicação em um domínio dividido em 720 nós (720 equações a 720 incógnitas) foi realizada em microcomputador tipc PC com 640 KB de memória a custo muito baixo, viabilizando o estudo de muitas alternativas.

### 3. INFORMAÇÕES OBTIDAS PÓS-PROCESSAMENTOS

### 3.1 - Traçado das Equipotenciais

Os potenciais de real interesse no estudo dos sistemas de aterramento são aqueles dos nós situados na superfície do solo, a partir dos quais é possível extrair as linhas equipotenciais. O objetivo final é avaliar os valores dos potenciais de passo e de toque na instalação.

Suponhamos que na figura 5 são representa dos os vértices de um triângulo na superf $\underline{1}$  cie do solo, onde são conhecidos os valores dos potenciais.

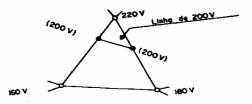


Fig. 5 - Potenciais na superfície do solo

Caso se deseje obter um trecho da equipoten cial de 200 V, ontêm-se 2 pentos nas arestas de referido triângulo, per interpolação linear, que são unidos per um segmento de reta. Procurando todos os pentos de 200 V, seguindo o procedimento citado, e ligando-os per segmentos de reta, obtemos a equipoten cial de 200 V desejada.

Com o traçado das equipotenciais, deve-se avaliar os potenciais de toque e de passo nas regiões onde há uma maior concentração das referidas linhas, permitindo assim tomar decisões locais para a solução do problema.

# 3.2 - Determinação da Resistência de Aterramento

A Resistência de Aterramento da Instalação é obtida a partir do cálculo da potência dissipada por efeito Joule em cada elemento constituinte da discretização.

Nos elementos tridimensionais e bidimensionais, calcula-se inicialmente, o campo elétrico no interior do elemento através da expressão:

$$\dot{\mathbf{E}} = -\nabla \phi \tag{3.1}$$

Lembrando que, nesses elementos, Ø é representado através das funções de aproximação:

$$\emptyset = \sum_{i=1}^{k} N_i \emptyset \tag{3.2}$$

onde: k = 4 para elementos tetraédricos k = 3 para elementos triangulares,

resulta para os elementos tetratédricos:

$$E_{x} = -\frac{1}{6V} \int_{i=1}^{4} b_{i} \phi_{i}$$

$$E_{y} = -\frac{1}{6V} \int_{i=1}^{4} c_{i} \phi_{i}$$

$$E_{z} = -\frac{1}{6V} \int_{i=1}^{4} d_{i} \phi_{i}$$

$$E^{z} = E_{x}^{z} + E_{y}^{z} + E_{z}^{z}$$
(3.3)

e para os elementos triangulares:

$$E_{x} = -\frac{1}{4A} \sum_{i=1}^{3} b_{i} \phi_{i}$$

$$E_{y} = -\frac{1}{4A} \sum_{i=1}^{3} c_{i} \phi_{i}$$

$$E^{2} = E_{x}^{2} + E_{y}^{2}$$
(3.4)

A potência dissipada em elemento tridimensional de índice  $\underline{e}$ , de volume V, é dado por:

$$P^{e} = \sigma E^{e} V (W)$$
 (3.5)

A potência dissipada em elemento bidimensional de índice e, de área A, é dado pcr:

$$P^{e} = g E^{2} A (W)$$
 (3.6)

Para os elementos unidimensionais, tal pot $\underline{\mathbf{e}}_{\underline{\mathbf{n}}}$  cia é calculada pela expressão:

$$P^{e} = G(\emptyset_{1} - \emptyset_{2})^{2}$$
 (3.7)

A sematória das petências dissipadas em. to des os elementos fornece a petência total dissipada per efeito Joule no demínio em estudo, a qual se relaciona com a Resistência de Aterramento  $\mathbf{R}_{\mathrm{at}}$  através da expressão:

$$R_{at} = \frac{\emptyset^2_{m}}{\frac{NE}{e+1} e}$$
 (3.8)

onde  $\emptyset_{m}$  é o potencial no ponto de ocorrência do defeito.

### 4. EXEMPLO DE APLICAÇÃO - CONCLUSÃO

Foi preparado um programa auxiliar no estudo de uma situação específica: cálculo dos potenciais de passo e de toque em uma subestação industrial de 88 kV, e em suas vizinhanças. Perto da subestação há uma caldeira elétrica ligada a uma ponte metálica ("piperack") que distribui vapor ao parque industrial. O solo sob as instalações é constituí do por três estratos com condutividades diferentes, conforme está mostrado na figura 6.

Fig. 6 - Estratificação do solo

Foi selecionado um domínio de 300 x 200 m, com profundidade de 25 m, com a marcação de 720 nós, discretizado em 2310 elementos te traédricos e 25 elementos unidimensionais. Os elementos unidimensionais representaram o "pipe-rack" e as hastes da malha, somando,

no total, cerca de 14000 dados de entrada. Para auxiliar o trabalho foi desenvolvida uma rotina alternativa que prepara automaticamen te a maioria dos dados (geração parcial automática de elementos). O problema recaiu na resolução de um sistema linear de 720 equações a 720 incógnitas. Os cuidados com a compactação da matriz e manutenção de sua esparsida de permitiram o processamento em microcomputador tipo IBM-PC com 640 KB de memória, a custo muito baixo, viabilizando o estudo de várias alternativas.

A figura 7 apresenta as equipotenciais sobre a superfície do solo, obtidas pela aplicação do procedimento aqui exposto. A partir das equipotenciais foi possível estimar-se os potenciais de passo e de toque em toda a área considerada. Tais potências determinam a se gurança das pessoas que caminham na região e que tocam em partes metálicas.

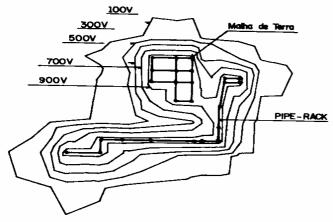


Figura 7 - Mapa das equipotenciais na superfície do solo

### 5. APÊNDICE

### 5.1 - Coeficientes da Expressão (2.8)

$$6V = \det \begin{bmatrix} 1 & x_1 & y_1 & z_1 \\ 1 & x_2 & y_2 & z_2 \\ 1 & x_3 & y_3 & z_3 \\ 1 & x_4 & y_4 & z_4 \end{bmatrix}$$

$$a_1 = \det \begin{bmatrix} x_2 & y_2 & z_2 \\ x_3 & y_3 & z_3 \\ x_4 & y_4 & z_4 \end{bmatrix} \quad a_2 = -\det \begin{bmatrix} 1 & y_1 & z_1 \\ 1 & y_3 & z_3 \\ 1 & y_4 & z_4 \end{bmatrix}$$

$$a_3 = \det \begin{bmatrix} 1 & x_2 & z_2 \\ 1 & x_3 & z_3 \\ 1 & x_4 & z_4 \end{bmatrix} \quad a_4 = -\det \begin{bmatrix} 1 & x_1 & y_1 \\ 1 & x_2 & y_2 \\ 1 & x_3 & y_3 \end{bmatrix}$$

$$b_1 = -\det \begin{bmatrix} x_1 & y_1 & z_1 \\ x_3 & y_3 & z_3 \\ x_4 & y_4 & z_4 \end{bmatrix} \quad b_2 = \det \begin{bmatrix} 1 & y_1 & z_1 \\ 1 & y_3 & z_3 \\ 1 & y_4 & z_4 \end{bmatrix}$$

$$\begin{aligned} \mathbf{b}_{3} &= -\det \begin{bmatrix} 1 & \mathbf{x}_{1} & \mathbf{z}_{1} \\ 1 & \mathbf{x}_{3} & \mathbf{z}_{3} \\ 1 & \mathbf{x}_{4} & \mathbf{z}_{4} \end{bmatrix} & \mathbf{b}_{4} &= \det \begin{bmatrix} 1 & \mathbf{x}_{1} & \mathbf{y}_{1} \\ 1 & \mathbf{x}_{3} & \mathbf{y}_{3} \\ 1 & \mathbf{x}_{4} & \mathbf{y}_{4} \end{bmatrix} \\ \mathbf{c}_{1} &= \det \begin{bmatrix} \mathbf{x}_{1} & \mathbf{y}_{1} & \mathbf{x}_{1} \\ \mathbf{x}_{2} & \mathbf{y}_{2} & \mathbf{z}_{2} \\ \mathbf{x}_{4} & \mathbf{y}_{4} & \mathbf{z}_{4} \end{bmatrix} & \mathbf{c}_{2} &= -\det \begin{bmatrix} 1 & \mathbf{y}_{1} & \mathbf{z}_{1} \\ 1 & \mathbf{y}_{2} & \mathbf{z}_{2} \\ 1 & \mathbf{y}_{4} & \mathbf{z}_{4} \end{bmatrix} \\ \mathbf{c}_{3} &= \det \begin{bmatrix} 1 & \mathbf{x}_{1} & \mathbf{z}_{1} \\ 1 & \mathbf{x}_{2} & \mathbf{z}_{2} \\ 1 & \mathbf{x}_{4} & \mathbf{z}_{4} \end{bmatrix} & \mathbf{c}_{4} &= -\det \begin{bmatrix} 1 & \mathbf{x}_{1} & \mathbf{y}_{1} \\ 1 & \mathbf{x}_{2} & \mathbf{y}_{2} \\ 1 & \mathbf{x}_{4} & \mathbf{y}_{4} \end{bmatrix} \\ \mathbf{d}_{1} &= -\det \begin{bmatrix} \mathbf{x}_{1} & \mathbf{y}_{1} & \mathbf{z}_{1} \\ \mathbf{x}_{2} & \mathbf{y}_{2} & \mathbf{z}_{2} \\ \mathbf{x}_{3} & \mathbf{y}_{3} & \mathbf{z}_{3} \end{bmatrix} & \mathbf{d}_{2} &= \det \begin{bmatrix} 1 & \mathbf{y}_{1} & \mathbf{z}_{1} \\ 1 & \mathbf{y}_{2} & \mathbf{z}_{2} \\ 1 & \mathbf{y}_{3} & \mathbf{z}_{3} \end{bmatrix} \\ \mathbf{d}_{3} &= -\det \begin{bmatrix} 1 & \mathbf{x}_{1} & \mathbf{y}_{1} \\ 1 & \mathbf{x}_{2} & \mathbf{z}_{2} \\ 1 & \mathbf{x}_{3} & \mathbf{z}_{3} \end{bmatrix} & \mathbf{d}_{4} &= \det \begin{bmatrix} 1 & \mathbf{x}_{1} & \mathbf{y}_{1} \\ 1 & \mathbf{x}_{2} & \mathbf{y}_{2} \\ 1 & \mathbf{x}_{3} & \mathbf{y}_{3} \end{bmatrix} \end{aligned}$$

5.2 - Coeficientes da Expressão (2.11)

$$2A = \det \begin{bmatrix} 1 & x_1 & y_1 \\ 1 & x_2 & y_2 \\ 1 & x_3 & y_3 \end{bmatrix}$$

$$a_1 = x_2y_3 - x_3y_2$$
  $a_2 = y_2 - y_3$   $a_3 = x_3 - x_2$   
 $b_1 = x_3y_1 - x_1y_3$   $b_2 = y_3 - y_1$   $b_3 = x_1 - x_3$   
 $c_1 = x_1y_2 - x_2y_1$   $c_2 = y_1 - y_2$   $c_3 = x_2 - x_1$ 

#### 6. BIBLIOGRAFIA

- [1] BATHE, K.J. Finite Element Procedures in Engineering Analysis. Englewood Cliffs. New Jersey, Prentice Hall, 1982, 735 p.
- [2] SILVESTER, P.P. & FERRARI, R.L. <u>Finite</u> <u>Element for Electrical Engineers</u>. Cambridge. Cambridge University Press, 1983, 207 p.
- [3] ZIENKIEWICZ, O.C. & MCRGAN, K. Finite

  Element and Approximation. Swansea,
  Wales U.K., John Wiley & Sons, 1982,
  328 p.
- [4] CARDOSO, J.R. <u>Problemas de Campos Eletromagnéticos Estáticos e Dinâmicos:</u>
  <u>Uma Abordagem pelo Método dos Elementos Finitos</u>. Tese de Doutoramento apre sentada à Escola Politécnica da USP, 1986, 159 p.
- [5] RIBEIRO, F.S. Microcomputador na Análise de Sistemas Elétricos: Procedimento Conversacional Aplicado a Fluxo de Potência. Tese de Doutoramento apre sentada à Escola Politécnica da USP, 1985, 109 p.
- [6] CARDOSO. J.R., GAMBIRASIO, G., RIBEIRO, F.S. Análise de Sistema de Aterramento pelo Método dos Elementos Finitos. VII Congresso Latino-Americano sobre Métodos Computacionais para Engenha ria. São Carlos - SP, 1986.