Distribuição de Energia Elétrica

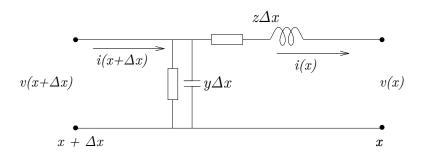
Adimitância em derivação de sistemas de distribuição aéreos e subterrâneos

Lucas Melo

Universidade Federal do Ceará

Abril de 2024

Modelo de uma linha de transmissão



- Resistência série;
- Indutância série;
- Capacitância em derivação;
- Condutância em derivação.

Adimitância em derivação de sistemas de distribuição aéreos e subterrâneos

A adimitância em derivação de uma linha é considerado como:

- Condutância;
- Susceptância Capacitiva.

A condutância geralmente é ignorada devido seu valor muito baixo. Essa capacitância é resultado da diferença de potencial entre os condutores.

Line capacitance

- Conductors separated by insulating medium modeled as capacitance
- Electric field between conductors induces electric charges (currents) [Gauss' law]
- Capacitance calculated as charge-to-voltage ratios
- Voltage difference due to charge q [Cb/m]

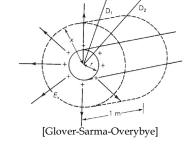
$$V_{12} = \frac{q}{2\pi\epsilon} \ln \frac{D_2}{D_1}$$

permittivity
$$\epsilon = \epsilon_r \epsilon_0$$

$$\epsilon_0 = 8.854 \cdot 10^{-12} \; [\mathrm{F/m}]$$

Superposition for multiple conductors

$$V_{ij} = \frac{1}{2\pi\epsilon} \sum_{k=1}^{N} q_k \ln \frac{D_{kj}}{D_{ki}} [V]$$



Electric charges are not related to loads; exist due to voltage even with unloaded line

Adimitância em derivação de sistemas de distribuição aéreos e subterrâneos

A diferença de potencial entre os pontos P_1 e P_2 é resultante do campo elétrico presente no condutor. Calculada a diferença de potencial entre P_1 e P_2 é possível encontrar o valor da capacitância entre estes dois pontos.

Se houver outros condutores próximos a P_1 e P_2 estes também devem ser levados em consideração.

Cálculo da admitância em derivação

Para calcularmos a capacitância entre condutores em um meio com permissividade elétrica ε constante, é necessário seguir os seguintes passos:

- Cáclulo do campo elétrico *E* que envolve o condutor, utilizando a lei de Gauss;
- Cálculo do campo de potencial elétrico que envolve o condutor;
- Cálculo da capacitância no entorno do condutor.

Cálculo da admitância em derivação

A Lei de Gauss confirma que o fluxo de campo elétrico em uma superfície fechada é igual à carga total envolvida por essa superfície fechada:

$$\iint D \perp dS = \iint \varepsilon E \perp dS = Q \tag{1}$$

Em que $D \perp$ representa a componente normal do fluxo elétrico e $E \perp$ representa a componente normal do campo elétrico.

Cálculo da admitância em derivação

Analisando o campo elétrico no interior do condutor, tem-se que:

$$E_{int} = 0 (2)$$

Aplicando a *Lei de Gauss* para cálculo do campo elétrico no exterior do condutor, utiliza-se uma superfície de raio r > R. Pela simetria do problema sabe-se que $E = E_r$, ou seja, o campo elétrico é radial, assim é mais necessário utilizar a expressão vetorial, o que resulta em:

$$\varepsilon E_r(2\pi r) = Q \tag{3}$$

$$E_r = \frac{Q}{\varepsilon 2\pi r} \tag{4}$$

Considerando o vácuo: $\varepsilon = \varepsilon_0 = 8,854 \cdot 10^{-12} \ F/m$

Como superfícies cilindricas em torno do condutor são equipotenciais, a diferença de potencial entre pontos pertendentes a estas superfícies equipotenciais distantes $D_{\rm 1}$ e $D_{\rm 2}$ do centro do condutor é dada por:

$$V_{12} = \int_{D_1}^{D_2} E_r \cdot dr = \int_{D_1}^{D_2} \frac{Q}{2\pi\varepsilon r} \cdot dr = \frac{Q}{2\pi\varepsilon} \cdot \ln \frac{D_2}{D_1}$$
 (5)

$$V_{12} = \frac{Q}{2\pi\varepsilon} \cdot \ln \frac{D_2}{D_1} \tag{6}$$

Equação da diferença de potencial geral

Dada uma matriz de condutores como a mostrada na figura, composta de N condutores positivamente carregados com uma densidade dada por q [$C \cdot metros$]

A diferença de potencial entre os condutores i e j é dada por:

$$V_{ij} = \frac{\mathrm{I}}{2\pi\varepsilon} \left[q_\mathrm{I} \ln \frac{D_{ij}}{D_{ii}} + \ldots + q_i \ln \frac{D_{ij}}{RD_i} + \ldots + q_j \ln \frac{RD_j}{D_{ij}} + \ldots + q_N \ln \frac{D_{Nj}}{D_{Ni}} \right]$$

Equação da diferença de potencial geral

$$V_{ij} = \frac{\mathrm{I}}{2\pi\varepsilon} \left[q_1 \ln \frac{D_{ij}}{D_{ii}} + \ldots + q_i \ln \frac{D_{ij}}{RD_i} + \ldots + q_j \ln \frac{RD_j}{D_{ij}} + \ldots + q_N \ln \frac{D_{Nj}}{D_{Ni}} \right]$$

Ou de forma geral:

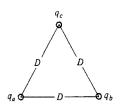
$$V_{ij} = \frac{1}{2\pi\varepsilon} \sum_{n=1}^{N} q_n \ln \frac{D_{nj}}{D_{ni}}$$
 (7)

- $\varepsilon = \varepsilon_0 \varepsilon_r = \text{permissividade elétrica do meio}$;
- q_n = densidade de carga no condutor n;
- D_{ni} = distância entre o condutor n e o condutor i;
- D_{nj} = distância entre o condutor n e o condutor j;
- RD_n = raio do condutor n.

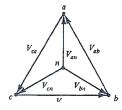
Transmission lines

• Equidistant conductors (D) of radius r

$$\begin{split} V_{ab} &= \frac{1}{2\pi\epsilon} \left[q_a \ln \frac{D}{r} + q_b \ln \frac{r}{D} + q_c \ln \frac{D}{D} \right] \\ &= \frac{1}{2\pi\epsilon} (q_a - q_b) \ln \frac{D}{r} \end{split}$$



- · Interested in phase voltages
- Assuming (a1) symmetry (or transposition); and (a2) balanced charges $q_a = -q_b q_c$

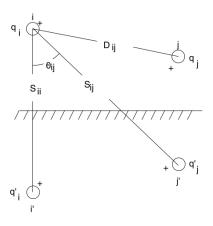


$$V_{ab} \qquad V_{an} = \frac{V_{ab} + V_{ac}}{3} = \frac{1}{2\pi\epsilon} \left[\frac{q_a - q_b + q_a - q_c}{3} \right] \ln \frac{D}{r} = \frac{1}{2\pi\epsilon} q_a \ln \frac{D}{r}$$

• Shunt capacitance for phase conductor *a*: $C_{an} = \frac{q_a}{V_{an}} = \frac{2\pi\epsilon}{\ln\frac{D}{x}}$ [F/m]

O método dos condutores e suas imagens também é aplicado para o cálculo da capacitância em derivação.

Assumindo que: $q_i^{\circ} = -q_i$ e $q_j^{\circ} = -q_j$



Calculando a diferença de potencial entre o condutor i e sua imagem i'.

$$V_{ii'} = \frac{1}{2\pi\varepsilon} \left(q_i \ln \frac{S_{ii}}{RD_i} + q_i' \ln \frac{RD_i}{S_{ii}} + q_j \ln \frac{S_{ij}}{D_{ij}} + q_j' \ln \frac{D_{ij}}{S_{ij}} \right)$$
(8)

Resolvendo:

$$V_{ii'} = \frac{I}{2\pi\varepsilon} \left(2 \cdot q_i \cdot \ln \frac{S_{ii}}{RD_i} + 2 \cdot q_j \ln \frac{S_{ij}}{D_{ij}} \right)$$
(9)

Dado que $V_{ii'}$ é a diferença de potencial entre o condutor i e sua imagem, assume-se então que a a diferença de potencial V_{in} será dada pela metade deste valor:

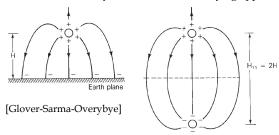
$$V_{in} = \frac{1}{2\pi\varepsilon} \left(q_i \cdot \ln \frac{S_{ii}}{RD_i} + q_j \ln \frac{S_{ij}}{D_{ij}} \right)$$
 (10)

Ou, de forma suscinta:

$$V_{in} = \hat{P}_{ii} \cdot q_i + \hat{P}_{ij} \cdot q_j \tag{II}$$

Method of images

• Earth is modeled by mirror conductor carrying opposite charges

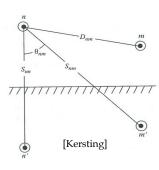


· Voltage difference across conductor and mirror

$$V_{ii'} = \frac{1}{2\pi\epsilon} \left[\sum_{k=1}^{N} q_k \ln \frac{S_{ki}}{D_{ki}} - \sum_{k=1}^{N} q_k \ln \frac{D_{ki}}{S_{ki}} \right]$$

Due to symmetry

$$V_{in} = \frac{V_{ii'}}{2} = \frac{1}{2\pi\epsilon} \sum_{n=1}^{N} q_k \ln \frac{S_{ki}}{D_{ki}}$$



$$V_{in} = \hat{P}_{ii} \cdot q_i + \hat{P}_{ij} \cdot q_j$$

Se considerarmos para as linhas aéreas:

$$\varepsilon_{ar} = 1, 0 \times 8, 85 \times 10^{-12} [F/metro]$$
 (12)

$$\varepsilon_{ar} = 1,424 \times 10^{-2} \left[\mu F/milha \right] \tag{13}$$

Então:

$$P_{ii} = \text{II, } 17689 \cdot \ln \frac{S_{ii}}{RD_i} \left[milha/\mu F \right] \tag{14}$$

$$P_{ij} = \text{II, } 17689 \cdot \ln \frac{S_{ij}}{D_{ij}} \left[milha/\mu F \right]$$
 (15)

 P_{ii} e P_{ij} são os coeficientes de potencial próprios e mútuos.

Primitive potential coefficient matrix

Phase voltages are linear combinations of charges at all non-dirt conductors

$$V_{in} = \sum_{k=1}^{N} P_{ik} q_k$$
, where $P_{ik} := 11.177 \cdot \ln \frac{S_{ki}}{D_{ki}}$ [mile/ μ F]

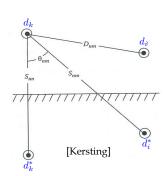
• Primitive potential coefficient matrix \mathbf{P} [mile/ μ F]

$$\textit{not phasors} \qquad \left[\begin{array}{c} \mathbf{v}_{\phi} \\ \mathbf{v}_{n} \end{array} \right] = \left[\begin{array}{cc} \mathbf{P}_{\phi\phi} & \mathbf{P}_{\phi n} \\ \mathbf{P}_{\phi n}^{\top} & \mathbf{P}_{nn} \end{array} \right] \left[\begin{array}{c} \mathbf{q}_{\phi} \\ \mathbf{q}_{n} \end{array} \right]$$

with P_{ik} as matrix entries

• *Trick*: If *d_i* is a complex number denoting the location of conductor *i*

$$D_{ki} = |d_k - d_i| \quad \text{and} \quad S_{ki} = |d_k - d_i^*|$$



Phase potential and capacitance matrices

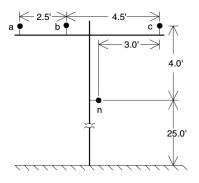
- Primitive potential coefficient matrix $\begin{bmatrix} \mathbf{v}_{\phi} \\ \mathbf{v}_{n} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \mathbf{P}_{\phi\phi} & \mathbf{P}_{\phi n} \\ \mathbf{P}_{\phi n}^{\top} & \mathbf{P}_{nn} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \mathbf{q}_{\phi} \\ \mathbf{q}_{n} \end{bmatrix}$
- Kron reduction to eliminate q_n since $\mathbf{v}_n = \mathbf{0}$
- Phase potential coefficient matrix

$$\mathbf{v}_{\phi} = \mathbf{P}_{\phi}\mathbf{q}_{\phi}$$
 where $\mathbf{P}_{\phi} = \mathbf{P}_{\phi\phi} - \mathbf{P}_{\phi n}\mathbf{P}_{nn}^{-1}\mathbf{P}_{\phi n}^{\top}$ [mile/ μ F]

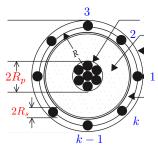
- Phase capacitance matrix $\mathbf{q}_{\phi} = \mathbf{C}_{\phi} \mathbf{v}_{\phi}$ where $\mathbf{C}_{\phi} = \mathbf{P}_{\phi}^{-1}$ $\mu \mathrm{F/mile}$ positive diagonal and negative off-diagonal entries
- Phase shunt admittance matrix $\mathbf{Y}_{\rm sh} = j\omega \mathbf{C}_{\phi} \; \mu \mathrm{S/mile}$

Exercício

Determine a matriz de adimitâncias em derivação para a linha aérea mostrada na figura:



Concentric neutral underground cables



k: # concentric neutrals

R: radius of concentric arrangement

 R_p : radius of phase conductor

 R_s : radius of neutral strand

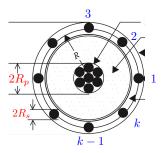
 D_{1n} : distance between strand 1 and strand n

- Shielding confines electric fields within cables
- · No coupling between phase cables, and between cables and earth
- All neutral strands are at the same potential (ground)
- Voltage between phase conductor and ground (e.g., neutral strand #1)

$$V_{pg} = \frac{1}{2\pi\epsilon} \left[q_p \ln \frac{R}{R_p} + \sum_{n=1}^k q_n \ln \frac{D_{1n}}{R} \right]$$

• Shielding does not confine magnetic fields; hence we still have mutual impedances

Concentric neutral underground cables (cont'd)



$$V_{pg} = \frac{1}{2\pi\epsilon} \left[q_p \ln \frac{R}{R_p} + \sum_{n=1}^k q_n \ln \frac{D_{1n}}{R} \right]$$

• Equal charge on neutral strands

$$q_n = -\frac{q_p}{k}, \ \forall n = 1, \dots, k$$

· Distances between strands

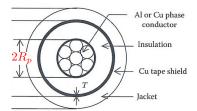
$$D_{1n} = |R - Re^{j\frac{2\pi(n-1)}{k}}|, \ n = 2, \dots, k$$

• Using formula for bundled conductors uniformly spaced on the perimeter

$$C_{pg} = \frac{q_p}{V_{pg}} = \frac{2\pi\epsilon}{\ln\frac{R}{R_p} - \frac{1}{k}\ln\frac{kR_s}{R}}$$

Material	of Relative Permittivity
Polyvinyl Chloride (PVC)	3.4-8.0
Ethylene-Propylene Rubber (EPR)	2.5-3.5
Polyethylene (PE)	2.5-2.6
Cross-Linked Polyethlyene (XLPE)	2.3–6.0

Tape-shielded cables



• Limiting case of concentric neutrals for $k \to \infty$

$$C_{pg} = \frac{q_p}{V_{pg}} = \frac{2\pi\epsilon}{\ln\frac{R}{R_p}}$$

- For either cables, no capacitive coupling across phases or circuits in parallel lines
- Phase admittance matrix is diagonal $\mathbf{Y}_{\rm sh} = \begin{bmatrix} j96.5569 & 0 & 0 \\ 0 & j96.5569 & 0 \\ 0 & 0 & j96.5569 \end{bmatrix} \mu \text{S/mile}$
- For both overhead and underground lines, shunt admittances are typically ignored

Sequence admittance

· Similarly to series impedances

$$\mathbf{i}_{\phi} = \mathbf{Y}_{\mathrm{sh},\phi} \mathbf{v}_{\phi} \quad \Longleftrightarrow \quad \mathbf{i}_{s} = \mathbf{Y}_{\mathrm{sh},s} \mathbf{v}_{s}$$

· Sequence shunt admittance matrix

$$\mathbf{Y}_{\mathrm{sh},s} := \mathbf{A}_s^{-1} \mathbf{Y}_{\mathrm{sh},\phi} \mathbf{A}_s = \left[\begin{array}{ccc} y_{00} & y_{01} & y_{02} \\ y_{01} & y_{11} & y_{12} \\ y_{02} & y_{12} & y_{22} \end{array} \right]$$

- Diagonal for underground or transposed overhead lines
- In fact, for underground lines with three identical cables ${f Y}_{{
 m sh},s}={f Y}_{{
 m sh},\phi}$

Summary

- Find distances between (mirror) conductors
- Find primitive potential coefficient matrix
- · Kron reduction to get the phase potential coefficient matrix
- Inversion to get the phase capacitance matrix
- For underground cables, the capacitance matrix is a scaled identity
- Shunt admittance is typically ignored