



Engenharia de Comunicações

 $3^{\underline{O}}$ Ano, $1^{\underline{O}}$ Semestre

Codificação e Transmissão

4ª Aula

Equações de Maxwell

$$\begin{aligned} div\overline{E} &= \frac{\rho}{\varepsilon} \\ rot\overline{E} &= -\mu.\frac{\partial \overline{H}}{\partial t} = -jw\mu\overline{H} \\ div\overline{H} &= 0 \\ rot\overline{H} &= \overline{\iota} + \varepsilon.\frac{\partial \overline{E}}{\partial t} = \overline{\iota} + jw\varepsilon\overline{E} \end{aligned}$$

Cuja integração, de acordo com as condições de fronteira (Condutores e dialectricos), conduz a:

$$\overline{E} = \overline{E}(x, y, z, t)
\overline{E} = E_x(x, y, z, t).\overline{u}_x + E_y(x, y, z, t).\overline{u}_y + E_z(x, y, z, t).\overline{u}_z
\overline{H} = \overline{H}(x, y, z, t)
\overline{H} = H_x(x, y, z, t).\overline{u}_x + H_y(x, y, z, t).\overline{u}_y + H_z(x, y, z, t).\overline{u}_z$$

Integração das Equações de Maxwell

Num meio condutor (i.e. com perdas) a densidade de corrente $\overline{\iota}=\sigma\overline{E}$

$$rot\overline{H} = (\sigma + jw\varepsilon)\overline{E} = jw\varepsilon(1 + \frac{\sigma}{jw\varepsilon})\overline{E} = jw\varepsilon\overline{E}, \text{ com } \underline{\varepsilon} = \varepsilon(1 + \frac{\sigma}{jw\varepsilon})$$

Ângulo de perdas
$$\Leftarrow tg\gamma = \frac{\sigma}{jw\varepsilon}$$

Num meio sem cargas ($\rho = 0$)

$$div\overline{E} = 0 rot\overline{E} = -jw\mu\overline{H}$$

$$div\overline{H} = 0 rot\overline{H} = jw\varepsilon\overline{E}$$

Os campos \overline{E} e \overline{H} são duais!!!

Impedância de Onda

$$Z = \sqrt{\frac{\mu}{\varepsilon}}$$

Energia Transportada

$$\overline{S} = \overline{E} \wedge \overline{H}$$

Integração das Equações de Maxwell

Podemos exprimir \overline{E} e \overline{H} em função de dois potenciais \overline{U} e U

$$\overline{H} = rot\overline{U}$$

$$\overline{E} = -jw\mu \overline{U} - gradU$$

Como o Potencial Escalar U é função do Potencial Vectorial $U=-\frac{1}{jw\varepsilon}.div\overline{U}$,

a condição de propagação de \overline{E} e \overline{H} exprime-se em função de \overline{U} ,

$$\frac{\partial^2 \overline{U}}{\partial^2 x} + \frac{\partial^2 \overline{U}}{\partial^2 y} + \frac{\partial^2 \overline{U}}{\partial^2 z} = -w^2 \mu \underline{\varepsilon} \overline{U}$$

evidenciando a proporcionalidade entre a segunda derivada temporal e uma função das segundas derivadas espaciais.

Velocidade de Propagação:
$$v=\sqrt{\frac{1}{\mu\underline{\varepsilon}}}$$

Integração das Equações de Maxwell

A solução geral da condição de propagação (num referencial esférico) é

$$\overline{U} = \frac{\overline{A}}{r}e^{\gamma r} + \frac{\overline{B}}{r}e^{-\gamma r}$$

onde $\gamma = jw\sqrt{\mu\varepsilon} = \sqrt{-w^2\mu\varepsilon + jw\sigma\mu} = \alpha + j\beta \Leftarrow \text{Constante de Propagação}$.

Num meio sem perdas ($\sigma=0$), $\Rightarrow \alpha=0$ e $\gamma=j\beta=jw\sqrt{\mu\varepsilon}$ Num meio ilimitado $\Rightarrow \overline{U}=\frac{\overline{B}}{r}e^{-\gamma r}\Leftarrow$ <u>Não há onda reflexa</u>.

Em cada meio de transmissão, as equações de \overline{E} e \overline{H} , resultam da integração das Equações de Maxwell nesse espaço (limitado por condutores e/ou dialécticos).

Radiação em Espaço Aberto.

Propagação Guiada:

Linhas bifilares; Cabos coaxiais; Fibras ópticas; Guias de onda.

Linhas de Transmissão

A tensão e a corrente numa linha guiada, também resultam de

$$\overline{U} = \frac{\overline{A}}{r}e^{\gamma r} + \frac{\overline{B}}{r}e^{-\gamma r}$$

Ao longo (d) da linha, a Tensão (U) e a Corrente (I), em função da

tensão (U_1) e da corrente (I_1) no início da linha, são dadas por:

$$U = \frac{1}{2}(U_1 + Z_0I_1)e^{-\gamma d} + \frac{1}{2}(U_1 - Z_0I_1)e^{\gamma d}$$

$$I = \frac{1}{2Z_0}(U_1 + Z_0I_1)e^{-\gamma d} - \frac{1}{2Z_0}(U_1 - Z_0I_1)e^{\gamma d}$$

Notar que:

$$Z_0 = rac{U_d}{I_d} = -rac{U_r}{I_r} \Leftarrow ext{Impedância de Onda}$$

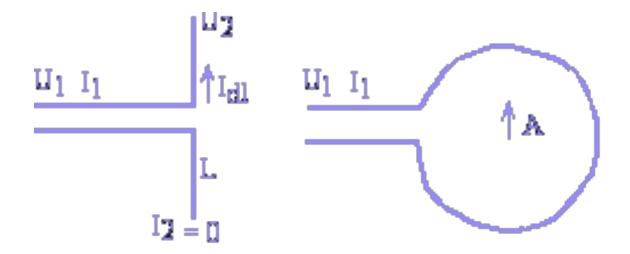
$$Z = \frac{U}{I} = \frac{U_d + U_r}{I_d + I_r} \Leftarrow$$
 Impedância na Linha

Se $Z=Z_0$ (Linha adaptada) \Rightarrow Não há onda reflexa ($U_r=0$)

Radiação Electromagnética

Dipolos Radiantes

Linha em Circuito Aberto Linha em Curto Circuito



Radiação Electromagnética

Antenas

Impedância de Entrada

$$Z_i = R_o + R_p + jX$$

Razão entre a tensão e a corrente à entrada do elemento radiante, representando a Resistência de Radiação (R_o) , a Resistência de Perdas R_p e a Reactância X.

Resistência de Radiação

Dipolos Eléctricos (Comp.
$$L \leq \frac{\lambda}{4}$$
) Dipolos Magnéticos (Área A) $R_o = 20\pi^2(\frac{L}{\lambda})^2$
$$R_o = 20(2\pi)^4\frac{A^2}{\lambda^4}.$$

Potência de Radiação $P_r \approx \frac{1}{2} R_o I_1^2$.

Ganho da Antena
$$\mathcal{G} = \frac{4\pi A_e}{\lambda^2} = \frac{4\pi A_e f^2}{v^2}$$

Depende da área de abertura efectiva A_e e da frequência transmitida.

Espaço Aberto

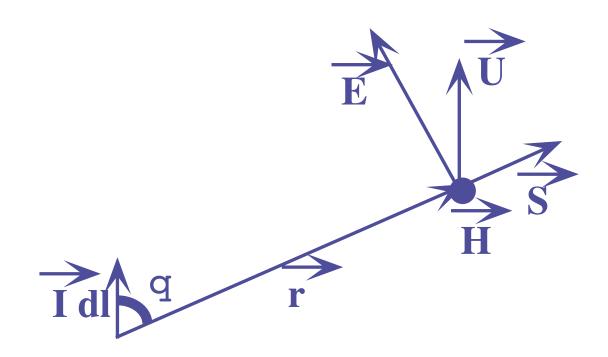
Campo produzido em r por um dipolo elementar dl com corrente $\it I$

$$\begin{split} \overline{U} &= \frac{\overline{I}dl}{4\pi r} e^{-\gamma r} \\ \overline{H} &= -(\frac{1}{r} + \gamma) U sin\theta._{\overline{h}} \\ \overline{E} &= \frac{1}{jw\underline{\varepsilon}} (\frac{2}{r^2} + \frac{3\gamma}{r}) U cos\theta._{\overline{r}} - \frac{1}{jw\underline{\varepsilon}} (\frac{1}{r^2} + \frac{\gamma}{r} + \gamma^2) U sin\theta._{\overline{e}} \\ \text{Para } r \gg \frac{\lambda}{2\pi} : \\ \overline{H}_h &= -\gamma \frac{\overline{I}dl}{4\pi r} e^{-\gamma r} sin\theta._{\overline{h}} \\ \overline{E}_h &= -\frac{\gamma^2}{iw\varepsilon} \frac{\overline{I}dl}{4\pi r} e^{-\gamma r} sin\theta._{\overline{e}} \end{split}$$

Energia Transportada (vector de energia):

$$\overline{S}._{\overline{r}} = \overline{E}._{\overline{e}} \wedge \overline{H}._{\overline{h}} = \frac{1}{2}\varepsilon E^2._{\overline{r}} = \frac{1}{2}\mu H^2._{\overline{r}}$$

Vectores dos Campos Radiantes



Perdas de Transmissão

$$P_t = (\frac{4\pi fr}{v})^2$$
, com $v \approx c = 3 \cdot 10^5$ Km/s. $P_t dB = 94.2 + 20 log(f_{GHz}) + 20 log(r_{Km})$

Espectro Electromagnético

