

Lezione 6 – Formulazione del problema elettromagnetico in termini di equazioni integrali

LEZIONE 6

FORMULAZIONE DEL PROBLEMA ELETTROMAGNETICO IN TERMINI DI EQUAZIONI INTEGRALI

Giuseppe Pelosi
Dipartimento di Elettronica e Telecomunicazioni
Università di Firenze
E-mail: giuseppe.pelosi@unifi.it
URL: http://ingfi9.det.unifi.it/

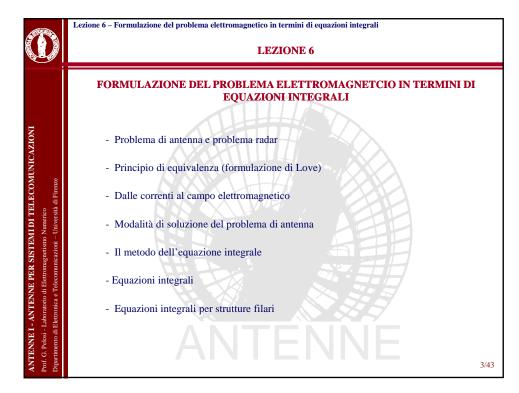
1/43



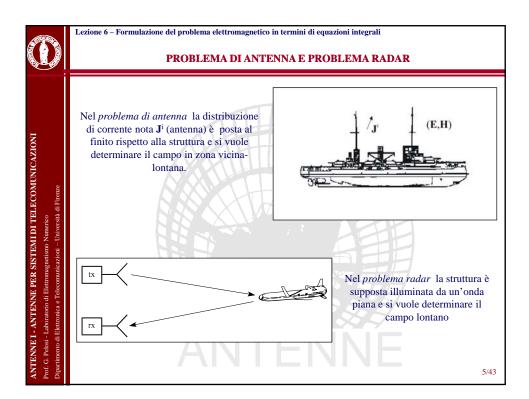
Lezione 6 – Formulazione del problema elettromagnetico in termini di equazioni integrali

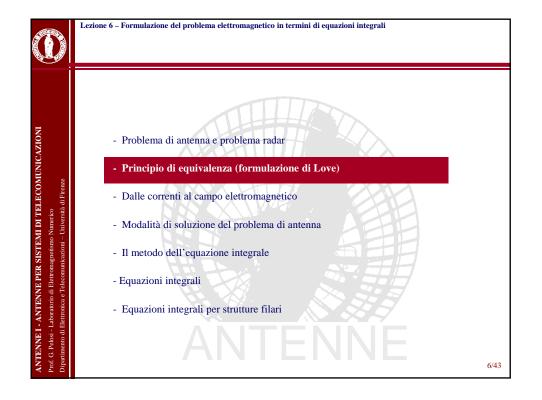
LEZIONI PRECEDENTI

- Lezione 1 Teoria dei potenziali
- Lezione 2 Dipolo elettrico corto e integrali di radiazione
- Lezione 3 Radiatori elementari
- Lezione 4 Parametri fondamentali delle antenne
- ◆ Lezione 5 –Teorema di equivalenza
- Lezione 6 Formulazione del problema elettromagnetcio in termini di equazioni integrali





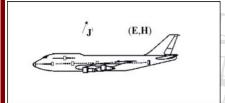






Lezione 6 – Formulazione del problema elettromagnetico in termini di equazioni integrali

PRINCIPIO DI EQUIVALENZA (FORMULAZIONE DI LOVE)



La soluzione del problema elettromagnetico richiede la soluzione delle equazioni di Maxwell una volta specificate

• le sorgenti Ji (antenna)

e imposte

• le condizioni al contorno sulle superfici che delimitano materiali diversi

7/43

la condizione di radiazione all'infinito

ento di Elettronica e Telecomunicazioni – Università di Firen

TENNE I - ANTENNE PER SISTEMI DI TELECOMUNICAZION

 $\nabla \times \mathbf{E} = -j\omega \mathbf{B}$

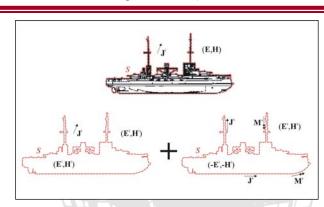
 $\nabla \times \mathbf{H} = j\omega \mathbf{D} + \mathbf{J}^{i}$

 $\nabla \cdot \mathbf{B} = 0$

 $\nabla \cdot \mathbf{D} = 0$

Lezione 6 – Formulazione del problema elettromagnetico in termini di equazioni integrali

PRINCIPIO DI EQUIVALENZA (FORMULAZIONE DI LOVE)



- si lavora nello spazio libero
- le correnti equivalenti J^s e M^s sono incognite e dipendono dal campo elettromagnetico totale $(\mathbf{E}, \mathbf{H}) = (\mathbf{E}^t, \mathbf{H}^t) + (\mathbf{E}^s, \mathbf{H}^s)$ su S
 - si perde però l'informazione sul campo elettromagnetico all'interno della superficie di equivalenza S

ANTENNE I - ANTENNE PER SISTEMI DI TELECOMUNICAZIONI
POI G Pebsi - Laboratori di Elettromagnetismo Numerico

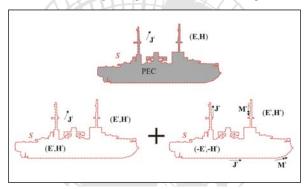


Lezione 6 – Formulazione del problema elettromagnetico in termini di equazioni integrali

PRINCIPIO DI EQUIVALENZA (FORMULAZIONE DI LOVE)

Un caso particolare: corpi perfettamente conduttori

Facendo coincidere la superficie di equivalenza con quella di un oggetto perfettamente conduttore (*PEC*), le sorgenti equivalenti sono soltanto di tipo elettrico.



$$\mathbf{E}(\mathbf{r}) = \mathbf{E}^{i}(\mathbf{r}; \mathbf{J}^{i}) + \mathbf{E}^{s}(\mathbf{r}; \mathbf{J}^{s}, \mathbf{M}^{s} = 0)$$
$$\mathbf{H}(\mathbf{r}) = \mathbf{H}^{i}(\mathbf{r}; \mathbf{J}^{i}) + \mathbf{H}^{s}(\mathbf{r}; \mathbf{J}^{s}, \mathbf{M}^{s} = 0)$$

9/43



Lezione 6 – Formulazione del problema elettromagnetico in termini di equazioni integrali

- Problema di antenna e problema radar
- Principio di equivalenza (formulazione di Love)
- Dalle correnti al campo elettromagnetico
- Modalità di soluzione del problema di antenna
- Il metodo dell'equazione integrale
- Equazioni integrali
- Equazioni integrali per strutture filari



Lezione 6 – Formulazione del problema elettromagnetico in termini di equazioni integrali

DALLE CORRENTI AL CAMPO ELETTROMAGNETICO

Equazioni di Helmholtz per sorgenti elettriche e magnetiche

Equazione di Helmholtz per i potenziale vettore di tipo elettrico

$$\nabla^2 \mathbf{A} + k^2 \mathbf{A} = -\mu \mathbf{J}$$

Equazione di Helmholtz per il potenziale vettore di tipo magnetico (F è il potenziale di Fitzgerald):

$$\nabla^2 \mathbf{F} + k^2 \mathbf{F} = -\varepsilon \,\mathbf{M}$$

11/43

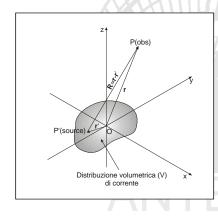


Lezione 6 – Formulazione del problema elettromagnetico in termini di equazioni integrali

DALLE CORRENTI AL CAMPO ELETTROMAGNETICO

Integrali di radiazione

Risolvendo le equazioni di Helmholtz si ottengono le relazioni integrali che legano il potenziale vettore ${\bf A}$ ed il potenziale di Fitzgerald ${\bf F}$ alle sorgenti



$$\mathbf{A} = \mathbf{A} \left(\mathbf{r}; \mathbf{J} \right) = \frac{\mu}{4\pi} \iiint_{V} \mathbf{J}(\mathbf{r}') \frac{e^{-jkR}}{R} dv'$$
$$\mathbf{F} = \mathbf{F} \left(\mathbf{r}, \mathbf{M} \right) = \frac{\varepsilon}{4\pi} \iiint_{V} \mathbf{M}(\mathbf{r}') \frac{e^{-jkR}}{R} dv'$$

$$R = |\mathbf{r} - \mathbf{r}'| \qquad k = \beta - j\alpha$$

$$G(\mathbf{r},\mathbf{r}') = \frac{e^{-jkR}}{4\pi R}$$

funzione di Green dello spazio libero



Lezione 6 – Formulazione del problema elettromagnetico in termini di equazioni integrali

DALLE CORRENTI AL CAMPO ELETTROMAGNETICO

Dai potenziali al campo

Noti i potenziali ${\bf A}$ ed ${\bf F}$ il campo elettromagnetico può essere ottenuto tramite delle relazioni differenziali dai potenziali vettore ${\bf A}$ ed ${\bf F}$

$$\mathbf{E} = \mathbf{E}_{A} + \mathbf{E}_{F} = -j\omega\mathbf{A} - \frac{j}{\omega\varepsilon\mu}\nabla(\nabla\cdot\mathbf{A}) - \frac{1}{\varepsilon}\nabla\times\mathbf{F}$$

$$\mathbf{H} = \mathbf{H}_A + \mathbf{H}_F = -j\omega\mathbf{F} - \frac{j}{\omega\varepsilon\mu}\nabla(\nabla\cdot\mathbf{F}) + \frac{1}{\mu}\nabla\times\mathbf{A}$$

13/43

TTENNE I - ANTENNE PER SISTEMI DI TELECOMUNICAZIONI

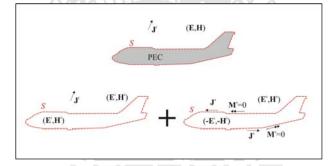
Lezione 6 – Formulazione del problema elettromagnetico in termini di equazioni integrali

DALLE CORRENTI AL CAMPO ELETTROMAGNETICO

Torniamo al problema originario...

$$\mathbf{E}(\mathbf{r}) = \mathbf{E}^{i}(\mathbf{r}; \mathbf{J}^{i}) + \mathbf{E}^{s}(\mathbf{r}; \mathbf{J}^{s}, \mathbf{M}^{s} = 0)$$

$$\mathbf{H}(\mathbf{r}) = \mathbf{H}^{i}(\mathbf{r}; \mathbf{J}^{i}) + \mathbf{H}^{s}(\mathbf{r}; \mathbf{J}^{s}, \mathbf{M}^{s} = 0)$$



Le relazioni che legano i campi alle correnti, passando attraverso i potenziali, sono di tipo integro-differenziale

14/43

ANTENNE I - ANTENNE PER SISTEMI DI TELECOMUNICAZIONI Pof. G. Pelosi - Laboratorio di Eletromagnetismo Numerico Dipartimento di Eletronica e Telecomunicazioni – Università di Firenze





f. G. Pelosi - Laboratorio di Elettromagnetismo Numerico

Bassa e alta frequenza

Ad esempio dalla condizione al contorno per il campo elettrico sulla superficie di equivalenza S si ottiene un'equazione integro-differenziale per la corrente equivalente incognita

$$\mathbf{E}(\mathbf{r}) \times \hat{n} = [\mathbf{E}^{s}(\mathbf{r}; \mathbf{J}^{s}) + \mathbf{E}^{i}(\mathbf{r}; \mathbf{J}^{i})] \times \hat{n} = 0 \quad \mathbf{r} \in S$$

$$\mathbf{E}^{s}(\mathbf{r};\mathbf{J}^{s})\times\hat{n}=-\mathbf{E}^{i}(\mathbf{r};\mathbf{J}^{i})\times\hat{n}$$
 $\mathbf{r}\in S$

L'equazione integro-differenziale (EFIE, Electric Field Integral Equation) deve essere risolta con tecniche di tipo numerico che riconducono la soluzione dell'equazione integrodifferenziale alla risoluzione di un'equazione di tipo matriciale.

Questo tipo di approccio viene utilizzato quando le dimensioni caratteristiche del problema sono piccole rispetto alla lunghezza d'onda.

17/43



Lezione 6 – Formulazione del problema elettromagnetico in termini di equazioni integrali

MODALITÀ DI SOLUZIONE DEL PROBLEMA DI ANTENNA

Bassa e alta frequenza

In alternativa....

.... se non si risolve la predetta equazione integro-differenziale si può cercare una stima a priori della corrente elettrica superficiale incognita e quindi valutare il campo elettromagnetico ad essa associato attraverso gli integrali di radiazione

L'approssimazione a priori della corrente elettrica equivalente è utilizzata per il problema radar nell'ambito delle tecniche ad alta frequenza o asintotiche (ovvero quando le dimensioni caratteristiche del problema sono grandi rispetto alla lunghezza d'onda)

L'approssimazione viene eseguita utilizzando le tecniche fisiche

PO, Physical Optics PTD, Physical Theory of Diffraction

18/43

NTENNE I - ANTENNE PER SISTEMI DI TELECOMUNICAZION rof. G. Pelosi - Laboratorio di Elettromagnetismo Numerico



f. G. Pelosi - Laboratorio di Elettromagnetismo Numerico

Lezione 6 – Formulazione del problema elettromagnetico in termini di equazioni integrali

MODALITÀ DI SOLUZIONE DEL PROBLEMA DI ANTENNA

Bassa e alta frequenza

... ed ancora in alternativa ...

 \dots si può procedere ad una stima a priori del campo elettromagnetico totale reirradiato dalle strutture

L'approssimazione *a priori* del campo totale è utilizzata per il *problema d'antenna* nell'ambito delle tecniche ad alta frequenza o asintotiche (ovvero quando le dimensioni caratteristiche del problema sono grandi rispetto alla lunghezza d'onda).

L'approssimazione viene eseguita utilizzando le tecniche geometriche

GO, Geometrical Optics

UTD, Uniform Geometrical Theory of Diffraction

19/43

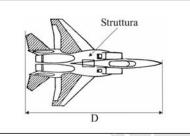


Lezione 6 – Formulazione del problema elettromagnetico in termini di equazioni integrali

MODALITÀ DI SOLUZIONE DEL PROBLEMA DI ANTENNA

Bassa e alta frequenza

Affrontiamo il problema della soluzione delle equazioni integrali per strutture le cui dimensioni caratteristiche sono piccole rispetto alla lunghezza d'onda



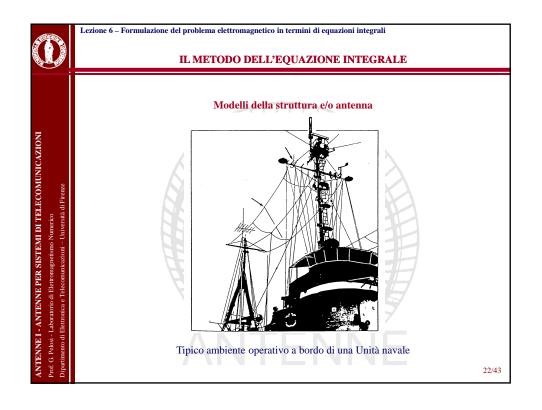
 $D \le \lambda$ bassa frequenza (metodi numerici)

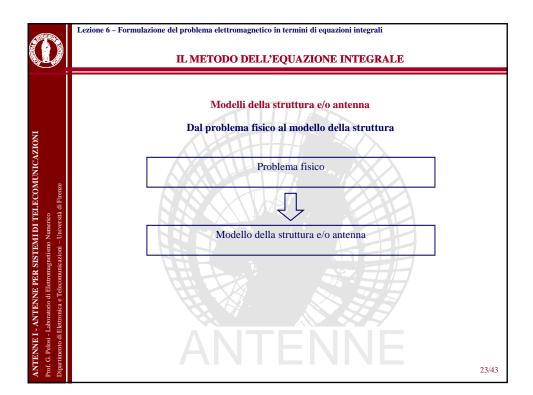
 $D o ext{dimensione}$ caratteristica della struttura

20/43

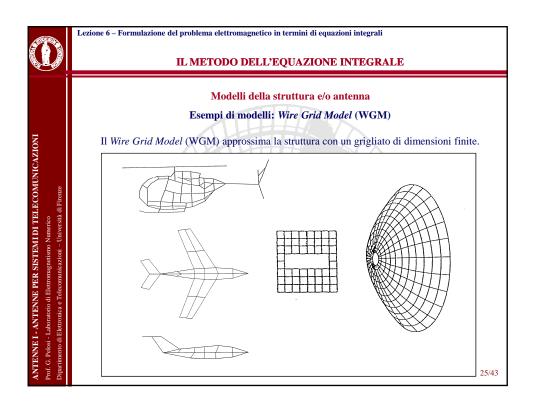
ANTENNE I - ANTENNE PER SISTEMI DI TELECOMUNICAZIONI
Prof. G. Pelosi - Laboratorio di Elettromagnetismo Numerico
Dipartimento di Elettronica e Telecommiscazioni - Università di Fiferze



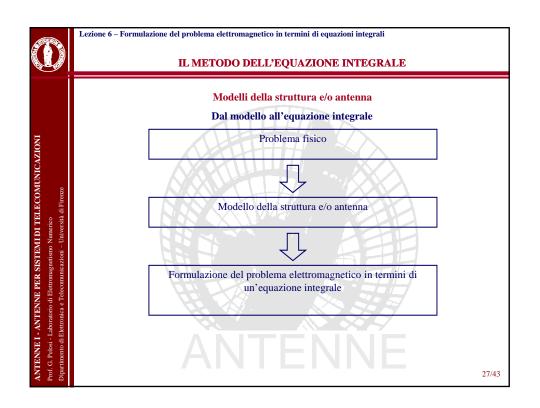


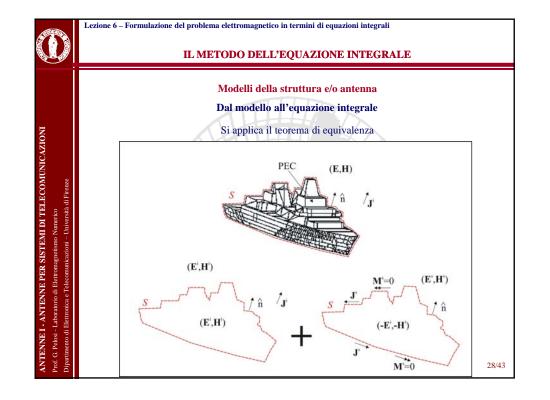












Le correnti equivalenti \mathbf{J}^s possono essere determinate costruendo un'equazione integrodifferenziale, che deriva dall'imposizione delle condizioni al contorno (*Integral Equation* method, IE method), e risolvendola numericamente con la procedura del metodo dei residui pesati (*Method of Weighted Residuals*), noto, nell'ambiente dell'ingegneria elettromagnetica, con il nome di metodo dei momenti (*Method of Moments*, MoM, R.F. Harrington, 1965) .

Field Computation by Moment Methods Reger F. Harrington Professor of Element Engancing Semant Charmets Semant Charmets Free, IEEE, Vol. 30, 1967 R.F. Harrington, "Matrix methods for field problems," Proc. IEEE, Vol. 30, 1967 R.F. Harrington, Field computation by moment methods, New York, MacMillon, 1968

29/43



Lezione 6 – Formulazione del problema elettromagnetico in termini di equazioni integrali

IL METODO DELL'EQUAZIONE INTEGRALE

Le equazioni integrali più usate per determinare la corrente equivalente J^s sono due: l'*Electric Field Integral Equation* (EFIE) e la *Magnetic Field Integral Equation* (MFIE).

La formulazione del problema elettromagnetico in termini di equazioni integrali contiene in modo intrinseco la condizione di radiazione all'infinito.

FININE



Lezione 6 - Formulazione del problema elettromagnetico in termini di equazioni integrali

- Problema di antenna e problema radar
- Principio di equivalenza (formulazione di Love)
- Dalle correnti al campo elettromagnetico
- Modalità di soluzione del problema di antenna
- Il metodo dell'equazione integrale
- Equazioni integrali
- Equazioni integrali per strutture filari

31/43



Lezione 6 – Formulazione del problema elettromagnetico in termini di equazioni integrali

EQUAZIONI INTEGRALI

L'EFIE (*Electric Field Integral Equation*) deriva dalla condizione al contorno per il campo elettrico tangente alla superficie di un corpo perfettamente conduttore, coincidente con la superficie di equivalenza. L'EFIE è un'equazione di Fredholm di 1^a specie.

$$\mathbf{E} \times \hat{\boldsymbol{n}} = \left[\mathbf{E}^{s} (\mathbf{J}^{s}) + \mathbf{E}^{i} (\mathbf{J}^{i}) \right] \times \hat{\boldsymbol{n}} = 0$$
$$\mathbf{E}^{s} (\mathbf{J}^{s}) \times \hat{\boldsymbol{n}} = -\mathbf{E}^{i} (\mathbf{J}^{i}) \times \hat{\boldsymbol{n}}$$

$$L_{E}(\mathbf{J}^{s}) = \mathbf{E}^{s}(\mathbf{J}^{s}) \times \hat{n}$$
$$\mathbf{g} = \hat{n} \times \mathbf{E}^{i}(\mathbf{J}^{i})$$

32/43

Prof. G. Pelosi - Laboratorio di Elettromagnetismo Numerico Dipartimento di Elettronica e Telecomunicazioni - Università di Firenze

NTENNE I - ANTENNE PER SISTEMI DI TELECOMUNICAZIONI

f. G. Pelosi - Laboratorio di Elettromagnetismo Numerico

La MFIE (Magnetic Field Integral Equation) deriva dalla condizione al contorno per il campo magnetico tangente alla superficie di un corpo perfettamente conduttore:

$$\hat{n} \times \mathbf{H} = \hat{n} \times \left[\mathbf{H}^{s} (\mathbf{J}^{s}) + \mathbf{H}^{i} (\mathbf{J}^{i}) \right] = \mathbf{J}^{s}$$

$$\hat{n} \times \mathbf{H}^{s}(\mathbf{J}^{s}) - \mathbf{J}^{s} = -\hat{n} \times \mathbf{H}^{i}(\mathbf{J}^{i})$$

La MFIE è un'equazione di Fredholm di 2ª specie.

$$\hat{n} \times \mathbf{H}^{s}(\mathbf{J}^{s}) - \mathbf{J}^{s} = -\hat{n} \times \mathbf{H}^{i}(\mathbf{J}^{i})$$

$$L_H\left(\mathbf{J}^s\right) = \mathbf{g}$$

$$L_{H}\left(\mathbf{J}^{s}\right) = \hat{\boldsymbol{n}} \times \mathbf{H}^{s}\left(\mathbf{J}^{s}\right) - \mathbf{J}^{s}\left(\mathbf{r}'\right)$$
$$\mathbf{g} = -\hat{\boldsymbol{n}} \times \mathbf{H}^{i}\left(\mathbf{J}^{i}\right)$$

33/43

Lezione 6 – Formulazione del problema elettromagnetico in termini di equazioni integrali

EQUAZIONI INTEGRALI

Come scegliere l'equazione integrale: EFIE o MFIE???

Sia l'EFIE (Electric Field Integral Equation) sia la MFIE (Magnetic Field Integral Equation) possono essere impiegate per valutare le correnti equivalenti \mathbf{J}^s sulla superficie di equivalenza S che delimita una struttura perfettamente conduttrice.

ANTENNE I - ANTENNE PER SISTEMI DI TELECOMUNICAZIONI
POI G. Pelosi - Laboratorio di Eletromagnetismo Numerico
Dipartimonto di Eletromicazioni - Inivocada di Eletromo
Dipartimonto di Eletromica - Polocomunicazioni - Inivocada di Eletromo



rof. G. Pelosi - Laboratorio di Elettromagnetismo Numerico

Lezione 6 – Formulazione del problema elettromagnetico in termini di equazioni integrali

EQUAZIONI INTEGRALI

Altre equazioni integrali

CFIE (Combined Field Integral Equation)

 $\alpha \mathbf{E}^{s} (\mathbf{J}^{s}) \times \hat{n} + \zeta (1 - \alpha) \left[\frac{\mathbf{J}^{s}}{2} + \mathbf{H} (\mathbf{J}^{s}) \times \hat{n} \right] = \alpha \hat{n} \times \mathbf{E}^{i} (\mathbf{J}^{i}) + \zeta (1 - \alpha) \hat{n} \times \mathbf{H}^{i} (\mathbf{J}^{i})$

 α =coefficiente di accoppiamento

AFIE (Augmented Field Integral Equation)

35/43



Lezione 6 – Formulazione del problema elettromagnetico in termini di equazioni integrali

EQUAZIONI INTEGRALI

Scelta dell'equazione

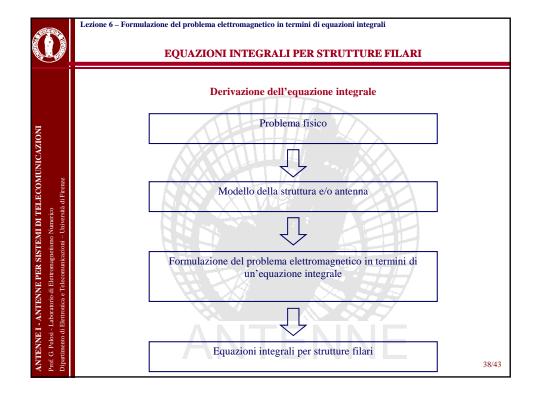
EFIE (Electric Field Integral Equation)

- strutture filari nell'ambito della thin wire approximation
- superfici chiuse
- strutture aperte

MFIE (Magnetic Field Integral Equation)

- strutture filari nell'ambito della thin wire approximation
- superfici chiuse
- strutture aperte





f. G. Pelosi - Laboratorio di Elettromagnetismo Numerico

Se la struttura è sottile (h >> a) si trascurano:

- la variazione della corrente lungo la circonferenza
- la componente longitudinale della corrente rispetto a quella assiale
- i contributi delle estremità della struttura cilindrica

Inoltre la corrente è assunta:

- nulla alle estremità della struttura filare
- · concentrata sull'asse della struttura filare

39/43



Lezione 6 – Formulazione del problema elettromagnetico in termini di equazioni integrali

EQUAZIONI INTEGRALI PER STRUTTURE FILARI

Antenne filari – EFIE: thin wire approximation

La thin wire approximation consente di:

- · semplificare l'equazione integrale
- rimuovere la singolarità della funzione di Green che si ha quando punto di integrazione e di osservazione coincidono

Esempi di EFIE:

- > Equazione di Hallén: modello di generatore a delta gap
- (E. Hallén, "Theoretical investigations into the transmitting and receiving qualities of antennae",

Nova Acta Regiae Soc. Sci. Upsaliensis, Ser. IV, 11, 1-44, 1938)

- > Equazione di Pocklington: onda piana incidente
- (H.C. Pocklington, "Electrical oscillations in wire", Camb. Phil. Soc. Proc. 9, 324-32, 1897)

40/43

ANTENNE I - ANTENNE PER SISTEMI DI TELECOMUNICAZIONI
Prof. G. Pelosi - Laboratorio di Eletromagnetismo Numerico
Dipartimento di Eletronica e Telecomunicazioni - Università di Firenze



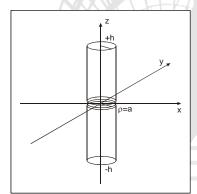
Lezione 6 – Formulazione del problema elettromagnetico in termini di equazioni integrali

EQUAZIONI INTEGRALI PER STRUTTURE FILARI

Antenne filari – Equazione di Hallén

Antenna in trasmissione

$$\int_{-h}^{h} K(z, z') I(z') dz' = \frac{B}{\mu} \cos(kz) - \frac{j}{2\zeta} V_g \sin(k|z|)$$
 (equazione di Hallén)



$$K(z,z') = G(z,z') = \frac{e^{-jk|\mathbf{r}-\mathbf{r}'|}}{4\pi |\mathbf{r}-\mathbf{r}'|}$$

Modello di generatore a δ - gap

$$\mathbf{E}^{i}(z) = V_{g} \delta(z)\hat{z}, \quad \rho = a$$

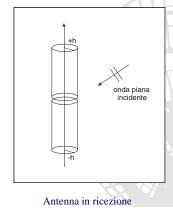
41/43



Lezione 6 – Formulazione del problema elettromagnetico in termini di equazioni integrali

EQUAZIONI INTEGRALI PER STRUTTURE FILARI

Antenne filari – Equazione di Pocklington



 $\int_{-h}^{h} K(z,z')I(z')dz' = -\mathbf{E}^{i}(z)\cdot\hat{z}$

(equazione di Pocklington)

$$K(z,z') = \frac{1}{j\omega\varepsilon_0} \left[\frac{\partial^2 G(z,z')}{\partial^2 z} + k^2 G(z,z') \right]$$

 $G(z,z') = \frac{e^{-jk\sqrt{(z,z')^2 + a^2}}}{4\pi\sqrt{(z,z')^2 + a^2}}$

Onda piana incidente sull'antenna filare

42/43

ANTENNE 1 - ANTENNE PER SISTEMI DI TELECOMUNICAZIONI
POf. G. Pelosi - Laboratorio di Eletromagnetismo Numerico
Dipartimento di Eletronica e Telecomunicazioni – Università di Firenze

