



\$\vec{r}_{12} = \vec{r}_2 - \vec{r}_1\$; \$S_1\$ e \$S_2\$ superfici aperte con contorni \$r_1\$ e \$r_2\$

$$\Phi_{S_2}(\vec{B}_1) = \int_{S_2} \vec{B}_1 \cdot d\vec{S}_2 = \int_{S_2} (\nabla \times \vec{A}_1) \cdot d\vec{S}_2 =$$

TEOREMA DI STOKES

$$= \oint_{S_2} \vec{A}_1 \cdot d\vec{l}_2 = \oint_{S_2} \vec{A}_1(\vec{r}_2) \cdot d\vec{l}_2$$

\$\vec{A}_1\$ è il potenziale vettore definito da $\vec{B}_1 = \nabla \wedge \vec{A}_1$

\$\vec{A}\$ è espresso in termini di correnti come

$$\vec{A}_1(\vec{r}) = \frac{\mu I_1}{4\pi} \oint_{S_1} \frac{d\vec{l}_1}{|\vec{r} - \vec{r}'_1|} \quad (*)$$

Quindi,

$$\Phi_{S_2}(\vec{B}_1) = \oint_{S_2} \left(\frac{\mu I_1}{4\pi} \oint_{S_1} \frac{d\vec{l}_1}{|\vec{r}_2 - \vec{r}'_1|} \right) \cdot d\vec{l}_2 =$$

$$= \left(\frac{\mu I_1}{4\pi} \oint_{S_2} \oint_{S_1} \frac{d\vec{l}_1 \cdot d\vec{l}_2}{|\vec{r}_2 - \vec{r}'_1|} \right) = M_{21} I_1$$

Nell'altro caso invece

$$\oint_{S_1} \vec{B}_2 = \frac{\mu I_2}{4\pi} \oint_{r_1} \oint_{r_2} \frac{d\vec{l}_2 \cdot d\vec{l}_1}{|\vec{r}_2 - \vec{r}_1|} = \mu I_2 I_2$$

Invertendo i due integrali curvilineari $\oint_{r_1} \oint_{r_2} = \oint_{r_2} \oint_{r_1}$ e dato che $|\vec{r}_1 - \vec{r}_2| = |\vec{r}_2 - \vec{r}_1|$

Abbiamo $\mu I_1 = \mu I_2$. c.v.d.

Il potenziale vettore \vec{A} (definito come $\nabla \wedge \vec{A} = \vec{B}$) deve soddisfare l'equazione di Maxwell $\nabla \wedge \vec{B} = \mu_0 \vec{J}$. Quindi

$$\nabla \wedge (\nabla \wedge \vec{A}) = \mu_0 \vec{J}$$

$$-\nabla^2 \vec{A} + \nabla (\nabla \cdot \vec{A}) = \mu_0 \vec{J}$$

In magnetostatica $\nabla \cdot \vec{A} = 0$, quindi

$$\nabla^2 \vec{A} = -\mu_0 \vec{J}$$

La cui soluzione è la (*)
N.B. ($\vec{E} = -\nabla \phi$ ma dato che $\nabla \cdot \vec{E} = \rho/\epsilon_0$
 si ottiene $\nabla^2 \phi = -\rho/\epsilon_0$ (equazione di Laplace)
 la cui soluzione è $\phi = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int \frac{\rho(x')}{|\vec{x} - \vec{x}'|}$)
 la soluzione per ϕ è analoga a (*) -