



a) Data la simmetria cilindrica le linee del campo elettrico provocato dal filo sono radiali e dirette verso il filo. Non vi sono quindi componenti assiali o azimutali del campo elettrico.

b) Per il calcolo, scegliamo come superficie di Gauss S un cilindro coassiale al filo, di raggio r . Poiché \vec{E}_{filo} è puramente radiale, l'unico contributo non nullo al flusso attraverso S di \vec{E}_{filo} è attraverso la superficie laterale. Si osserva poi che \vec{E}_{filo} è ovunque antiparallela alla normale alla sup. laterale. Pertanto

$$\int_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = - \int \vec{E} \cdot d\vec{S} = - E \int dS = - E 2\pi r L$$

$\vec{E} \parallel d\vec{S}$ \vec{E} dipende esclusivamente da r con L lunghezza del filo.

(e non dalle coordinate assiali o azimutali)

La carica racchiusa da S è $Q = -|\lambda| \cdot L$.
Pertanto

$$- E 2\pi r L = \frac{-|\lambda| L}{\epsilon_0} \Rightarrow E = \frac{|\lambda|}{2\pi \epsilon_0 r}$$

c) Analogamente al caso del filo, per simmetria cilindrica le linee di campo di \vec{E}_{cil} sono puramente radiali. $|\vec{E}_{cil}|$ dipende inoltre esclusivamente dalla coordinata radiale r (e non da quelle assiali o azimutali) - le linee di campo si allontanano dal filo, poiché $\rho > 0$.

d) Analogamente al punto b), scegliendo la superficie

superficie S per il calcolo

$$\int_S \underline{E} \cdot d\underline{S} = 2\pi n L E_{cil}$$

La carica racchiusa da S è $Q = \rho \cdot \pi R^2 L$

Segue:

$$2\pi n L E_{cil} = \frac{\rho \pi R^2 L}{\epsilon_0} ; E_{cil} = \frac{\rho R^2}{2\epsilon_0 n}$$

e) Va chiesto che

$$E_{cil} = E_{fil}$$

$$\Rightarrow \frac{\rho R^2}{2\epsilon_0 n} = \frac{|\lambda|}{2\pi n \epsilon_0} ; \rho = \frac{|\lambda|}{\pi R^2} \approx 5.09 \cdot 10^{-6} \frac{C}{m^3}$$

2) a) Applichiamo la legge di Faraday-Neumann-Lenz

$$j.e.m. = - \frac{d\phi(B)}{dt}$$

con $\phi(B) = \int_S \underline{B} \cdot d\underline{S} = \int_S B dS \cos \theta = B S \cos(\omega t)$

ovvero

$$\begin{aligned} \theta &= \omega t \\ S &= \cos t \\ B &= \cos t \end{aligned}$$

$$V(t) = j.e.m. = - \frac{d}{dt} (B S \cos(\omega t)) = B S \omega \sin(\omega t) = V_0 \sin(\omega t)$$

con $V_0 \stackrel{def}{=} B S \omega$

b) Vale che

$$P(t) = I(t) V(t) = \frac{V^2(t)}{R} = \frac{V_0^2}{R} \sin^2(\omega t)$$

$$\downarrow$$

$$I(t) = \frac{V(t)}{R}$$

c) Per definizione

$$\langle P(t) \rangle = \frac{\int_0^T P(t) dt}{T} \quad \text{con } T = \frac{2\pi}{\omega}$$

$$= \frac{\int_0^{\frac{2\pi}{\omega}} \frac{V_0^2}{R} \sin^2(\omega t) dt}{\frac{2\pi}{\omega}}$$

Verifichiamo

$$\int_0^{\frac{2\pi}{\omega}} \sin^2(\omega t) dt = \frac{1}{\omega} \int_0^{2\pi} \sin^2 y dy$$

$y = \omega t$

Usando l'identità

$$\begin{aligned} \cos(2y) &= \cos^2 y - \sin^2 y = 1 - 2\sin^2 y \\ \Rightarrow \sin^2 y &= \frac{1 - \cos(2y)}{2} \end{aligned}$$

$$\int_0^{\frac{2\pi}{\omega}} \sin^2(\omega t) dt = \frac{1}{2\omega} \int_0^{2\pi} (1 - \cos(2y)) dy = \frac{\pi}{\omega}$$

Quindi

$$\langle P(t) \rangle = \frac{\frac{V_0^2}{R} \frac{\pi}{\omega}}{\frac{2\pi}{\omega}} = \frac{V_0^2}{2R} = \frac{V_{eff}^2}{R}$$

d) Si osserva che

$\langle P(t) \rangle$ è la media della potenza dissipata da un elemento di resistenza R ai cui capi vi sia la tensione (continua) V_0 .

Possiamo allora definire la tensione efficace

$$V_{eff} = \frac{V_0}{\sqrt{2}} \quad \text{e la corrente efficace } I_{eff} = \frac{V_{eff}}{R} \quad \text{in modo}$$

che $\langle P(t) \rangle = \frac{V_{eff}^2}{R}$, cioè in modo che $\langle P(t) \rangle$

sia uguale alla potenza dissipata da un elemento di resistenza R e ai cui capi vi sia la tensione continua V_{eff} .

3) a) Usiamo la relazione $I = \langle S \rangle = c \cdot \langle u \rangle =$
 $= c \cdot \frac{1}{2} \epsilon_0 E_0^2$

con $\langle S \rangle$: valor medio sul vettore di Poynting
 c : velocità della luce

$\langle u \rangle$: valor medio della densità di energia di un'onda elettromagnetica

E_0 : valor massimo del campo elettrico dell'onda

$$E_0 = \sqrt{\frac{2I}{\epsilon_0 \cdot c}} \approx 1.02 \cdot 10^3 \text{ V/m}$$

b) Poiché $c \cdot B_0 = E_0 \Rightarrow B_0 = \frac{E_0}{c} \approx 3.4 \cdot 10^{-6} \text{ T}$

c) La relazione tra pressione di radiazione p e densità di energia $\langle u \rangle$ è
 $p = \langle u \rangle = \frac{I}{c} \approx 4.6 \cdot 10^{-6} \text{ N/m}^2$

d) $F_{\text{rad}} = p \cdot \pi R_T^2 \approx 5.88 \cdot 10^8 \text{ N}$

e) $F_{\text{grav}} = G \frac{m_T m_S}{d_{TS}^2} = 6.67 \cdot 10^{-11} \cdot \frac{5.98 \cdot 10^{24} \cdot 1.99 \cdot 10^{30}}{(1.5 \cdot 10^{11})^2}$
 $\approx 3.53 \cdot 10^{22} \text{ N}$

$$\frac{F_{\text{rad}}}{F_{\text{grav}}} \approx 1.66 \cdot 10^{-14} \ll 1$$

Se così non fosse, non potrebbe esserci l'attrazione gravitazionale tra Terra e Sole perché la Terra sarebbe "spinta via" dalla pressione esercitata dalla radiazione solare sulla sua superficie.

4) Si veda la soluzione alla domanda nr. 4 del tema d'esame del 1° luglio 2018 -A-