

Esercizio 1

Dal momento che $\delta \ll R$, il campo elettrico generato dalla carica sulla superficie curva della calotta sferica sarà radiale e varrà:

$$\vec{E} \simeq \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{R^2} \hat{u}_r \quad \rightarrow \quad \Phi_1(\vec{E}) = \int_{\Sigma} \vec{E} \cdot \hat{u}_n d\Sigma = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 R^2} 2\pi R^2 = \frac{q}{2\epsilon_0} \text{ Vm}$$

La carica è esterna al volume della calotta sferica, pertanto applicando la legge di Gauss si ricava immediatamente il flusso attraverso la parte piana della superficie:

$$\oint_{\Sigma_{tot}} \vec{E} \cdot \hat{u}_n d\Sigma = \frac{Q_{int}}{\epsilon_0} = 0 \quad \rightarrow \quad \Phi_2 = -\Phi_1 = -\frac{q}{2\epsilon_0} \text{ Vm}$$

Esercizio 2

La carica che fluisce durante la fase di pressione del tasto dipende dalla variazione di capacità a tensione costante:

$$\Delta Q = V_0 \Delta C = V_0 \left(\frac{\epsilon_0 k S}{d/2} - \frac{\epsilon_0 k S}{d} \right) = V_0 \epsilon_0 k \frac{S}{d} \simeq 0.22 \text{ pC}$$

Durante la pressione del tasto, la batteria compie il lavoro di pompare una carica pari a ΔQ sulle armature del condensatore alla tensione costante V_0 :

$$W = \int_{Q_0}^{Q_0 + \Delta Q} V_0 dq = V_0 \Delta Q \simeq 1.1 \text{ pJ}$$

Esercizio 3

$$R_c = \frac{1}{\sigma} \frac{L}{S} = 5.3 \text{ } \Omega \quad R_c i^2 = P_c \quad \rightarrow \quad i = \sqrt{\frac{P_c}{R_c}} \simeq 0.87 \text{ A}$$

$$V_0 = (r_i + R_c) i \quad \rightarrow \quad r_i = \frac{V_0}{i} - R_c = 455 \text{ m}\Omega \quad \eta = \frac{P_c}{P_{gen}} = \frac{R_c i^2}{V_0 i} = \frac{R_c i}{V_0} \simeq 0.92$$

$P_c = R_c i^2 = R_c \frac{V_0^2}{(R_c + r_i)^2}$ per determinare il max della funzione $P_c(R_c)$ calcolo la derivata e la pongo uguale a 0

$$\frac{dP_c}{dR_c} = \frac{r_i - R_c}{(r_i + R_c)^3} V_0^2 = 0 \quad \rightarrow \quad R_c = r_i \quad (\text{adattamento del carico})$$

di conseguenza: $L_{opt} = \sigma S R_{opt} = \sigma S r_i \simeq 8.58 \text{ m}$

Esercizio 4

Il campo magnetico in P risulta dalla sovrapposizione dei campi generati indipendentemente da ognuno dei due fili percorsi da corrente. Per considerazioni di simmetria, la sola componente che risulta diversa da 0 è quella allineata lungo \hat{x} , direzione lungo cui il contributo dei due fili si somma:

$$\vec{B} = 2B_1 \cos \theta \hat{u}_x \quad \text{con} \quad \cos \theta = \frac{d/2}{\sqrt{R^2 + d^2/4}}$$

Per il calcolo di B_1 :

$$B_1 = \frac{\mu_0 i}{2\pi \sqrt{R^2 + d^2/4}}$$

Si ottiene complessivamente:

$$\vec{B}(P) = \frac{\mu_0 i d}{2\pi (R^2 + d^2/4)} \hat{u}_x = 0.2 \hat{u}_x \text{ } \mu T$$

Esercizio 5

Ricordando che $M = (k_m - 1)H$, troviamo l'espressione di H . Applichiamo la legge di ampere al vettore H :

$$\oint \vec{H} \cdot d\vec{s} = 2\pi R H = N i \quad \rightarrow \quad H = \frac{N i}{2\pi R}$$

Abbiamo dunque:

$$M = (k_m - 1) \frac{N i}{2\pi R} \approx k_m \frac{N i}{2\pi R} \quad \rightarrow \quad i = M \frac{2\pi R}{N k_m} \simeq 0.5 \text{ A}$$

Esercizio 6

$$\Phi(t=0) = N \int_{\Sigma} \vec{B}(0) \cdot \hat{u}_n d\Sigma = N \frac{1}{2} \pi r^2 \cos \theta \simeq 785 \text{ mWb}$$

$$i(t) = -\frac{1}{R} \frac{\partial \Phi}{\partial t} = -\frac{N}{R} \pi r^2 \cos \theta \frac{d}{dt} \left(\frac{1}{2} e^{-2t} \right) \simeq \frac{N}{R} \pi r^2 \cos \theta e^{-2t} = \frac{\pi}{20} e^{-2t} \text{ A}$$