

CURSUL 4

ELECTROSTATICA (4)

1.8. ENERGIA ȘI FORȚELE ÎN CÂMPUL ELECTROSTATIC

1.8.1. Energia câmpului electrostatic

În jurul unui sistem de corpuri încărcate electric, există un câmp electric. Dacă în acest câmp electric se introduce un corp încărcat cu sarcină electrică, asupra lui se vor exercita acțiuni ponderomotoare de natură electrică, care vor duce la deplasarea și rotirea lui, deci se va produce un lucru mecanic. Aceasta presupune existența unei energii a câmpului electrostatic preluată de la sursele de energie exterioară în procesul de încărcare a corpurilor cu sarcină electrică.

Se consideră câmpul electrostatic produs de n conductoare încărcate cu sarcinile q_1, q_2, \dots, q_n și aflate la potențialele V_1, V_2, \dots, V_n (fig.1.27). Presupunem că la starea finală, s-a ajuns printr-o creștere proporțională a tuturor sarcinilor electrice, pornind de la o stare inițială în care sarcinile erau nule și deci și câmpul electric era nul în orice punct.

Lucrul mecanic cheltuit pentru creșterea cu $dq'_k = q_k d\lambda$ a sarcinii conductorului k , (sarcina dq'_k fiind adusă de la infinit unde potențialul electric s-a considerat că este zero) este dată de relația (1.41):

$$dL_k = dq'_k \cdot V_k = q_k d\lambda \cdot V_k.$$

Deplasarea sarcinilor s-a făcut suficient de lent pentru a se păstra regimul electrostatic. O stare intermediară este caracterizată prin sarcinile $q'_k = \lambda q_k$ și potențialele electrice $V'_k = \lambda V_k$ ale corpurilor (deoarece potențiale sunt proporționale cu sarcinile electrice). Variabila λ va lua valorile $\lambda \in [0, 1]$.

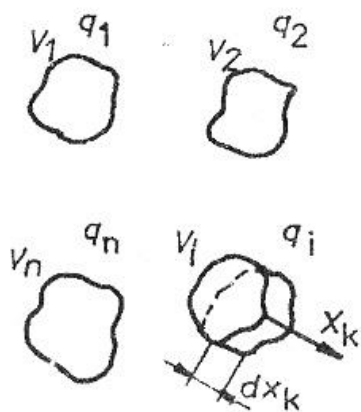


Fig.1.27 - Explicativă la calculul energiei câmpului electric

Pentru toate conductoarele, lucrul mecanic elementar făcut rezultă:

$$dL = \sum_{k=1}^n dL_k = \sum_{k=1}^n q_k V_k d\lambda.$$

Energia câmpului electrostatic va fi egală cu lucrul mecanic efectuat pentru atingerea stării finale ($\lambda=1$) pornind de la starea inițială ($\lambda=0$):

$$W_e = L = \int_{\lambda=0}^{\lambda=1} dL = \sum_{k=1}^n q_k V_k \int_0^1 \lambda d\lambda = \frac{1}{2} \sum_{k=1}^n q_k V_k. \quad (1.72)$$

Aplicație

Să se calculeze energia electrică a unui condensator electric având capacitatea C , încărcat cu sarcina electrică q .

Rezolvare

Conform relației (1.72) energia câmpului electric va fi:

$$W_e = \frac{1}{2} q_1 V_1 + \frac{1}{2} q_2 V_2 = \frac{1}{2} q V_1 - \frac{1}{2} q V_2 = \frac{1}{2} q U = \frac{1}{2} C U^2 = \frac{1}{2} \frac{q^2}{C}.$$

Relația (1.72) nu indică localizarea corectă a energiei câmpului electrostatic. Pentru aceasta se definește **densitatea de volum a energiei câmpului electric** w_e :

$$w_e = \lim_{\Delta V \rightarrow 0} \frac{\Delta W_e}{\Delta V} = \frac{dW_e}{dV}. \quad (1.73)$$

Pentru determinarea densității de volum a energiei în funcție de mărimile de stare ale câmpului, se consideră câmpul omogen din interiorul unui condensator plan, pentru care:

$$w_e = \frac{W_e}{V_d} = \frac{\frac{1}{2} C U^2}{V_d} = \frac{\frac{1}{2} \frac{\epsilon S}{d} d^2 E^2}{V_d} = \frac{\epsilon S d E^2}{2 V_d} = \frac{\epsilon E^2}{2} = \frac{\bar{E} \bar{D}}{2}, \quad (1.74)$$

unde $V_d = S d$ reprezintă volumul dielectricului dintre armături (fig.1.17).

Ca urmare energia câmpului electrostatic localizată într-un volum V este:

$$W_e = \int_V w_e \, dV = \int_V \frac{\bar{E} \cdot \bar{D}}{2} \, dV . \quad (1.75)$$

1.8.2. Teoremele forțelor generalizate

Metoda generală de determinare a forțelor în câmpul electrostatic se bazează pe considerente energetice. Calculul forțelor se face prin intermediul lucrului mecanic care s-ar efectua la o deplasare oarecare a corpurilor încărcate asupra cărora se exercită aceste forțe. Metoda utilizează noțiunile de coordonate și forțe generalizate.

Coordonatele generalizate sunt variabilele scalare cu ajutorul cărora se caracterizează complet configurația geometrică a unui sistem de corpuri. Numărul minim al acestora, reprezintă numărul de grade de libertate al sistemului. Coordonatele generalizate, care se vor nota cu \mathbf{x}_k , pot fi distanțe, unghiuri, arii, volume etc.

Când coordonatele generalizate au variații elementare $d\mathbf{x}_k$, forțele generalizate \mathbf{X}_k , care se exercită asupra celor n corpuri, efectuează un lucru mecanic elementar (fig.1.27):

$$dL = \sum_{k=1}^n \bar{X}_k d\bar{x}_k . \quad (1.76)$$

Mărimile \mathbf{X}_k care intervin se numesc **forțe generalizate**. Forța generalizată nu este o forță propriu-zisă. Dacă, de exemplu, x_k este o deplasare, X_k este componenta unei forțe după direcția deplasării; dacă x_k este un unghi de rotație, X_k este momentul forțelor în raport cu axul de rotație etc.

Presupunem că toate cele n corpuri sunt fixe în afară de corpul i care poate să-și modifice doar coordonata \mathbf{x}_k . Lucrul mecanic efectuat de sursele de energie exterioară pentru variația cu $d\mathbf{q}_k$ a sarcinilor celor n corpuri trebuie să acopere creșterea de energie a câmpului electric și lucrul mecanic efectuat de forța generalizată \mathbf{X}_k asupra corpului i :

$$\sum_{k=1}^n V_k d q_k = dW_e + \mathbf{X}_k d\mathbf{x}_k . \quad (1.77)$$

a) **Dacă sistemul de corpuri este izolat de surse**, sarcinile corpurilor nu se pot modifica în decursul deplasării $d\mathbf{x}_k$, deci $dq_k=0$ și se obține:

$$dW_e + \sum_k X_k dx_k = 0, \rightarrow X_k = - \left(\frac{\partial W_e}{\partial x_k} \right)_{q=\text{const.}}. \quad (1.78)$$

Componenta forței generalizată X_k , pe direcția coordonatei generalizate x_k , este egală cu derivata parțială, cu semn schimbat, a energiei electrostatice în raport cu coordonata generalizată, dacă sarcinile corpurilor sunt constante și dacă energia câmpului s-a exprimat numai în funcție de coordonatele generalizate și sarcinile cu care sunt încărcate corpurile.

Semnul minus arată că lucrul mecanic se face pe seama scăderii energiei câmpului electrostatic (sursele exterioare sunt deconectate).

b) **Dacă sistemul de corpuri este conectat la surse**, acestea vor menține constante potențialele V_k ale corpurilor și atunci:

$$(dW_e)_{V=\text{const}} = d \left(\frac{1}{2} \sum_{k=1}^n V_k q_k \right) = \frac{1}{2} \left(\sum_{k=1}^n dV_k q_k + \sum_{k=1}^n V_k dq_k \right) = \frac{1}{2} \sum_{k=1}^n V_k dq_k$$

și rezultă:

$$2 dW_e = dW_e + \sum_k X_k dx_k, \quad X_k = \left(\frac{\partial W_e}{\partial x_k} \right)_{V=\text{const}}. \quad (1.79)$$

Componenta forței generalizată X_k , pe direcția coordonatei generalizate x_k , este egală cu derivata parțială a energiei electrostatice în raport cu coordonata generalizată, dacă potențialele corpurilor s-au considerat constante și dacă energia câmpului s-a exprimat numai în funcție de coordonatele generalizate și potențialele corpurilor.

Cele două expresii (1.78) și (1.79) sunt echivalente reprezentând cele două teoreme ale forțelor generalizate în câmpul electrostatic.

Aplicații

1. Să se determine forța ce se exercită între armăturile unui condensator plan având aria armăturilor S și distanța dintre armături x .

Rezolvare

Energia câmpului electric al condensatorului este :

$$W_e = \frac{1}{2} \frac{q^2}{C} = \frac{1}{2} U^2 C .$$

Dacă aplicăm relația (1.77) rezultă:

$$X = F = - \left(\frac{\partial W_e}{\partial x} \right)_{q=\text{const}} = - \frac{q^2}{2} \left(- \frac{1}{C^2} \frac{dC}{dx} \right) = \frac{q^2}{2C^2} \frac{dC}{dx} = \frac{U^2}{2} \frac{dC}{dx} .$$

Dacă se utilizează relația (1.78) rezultă aceeași expresie:

$$X = F = \left(\frac{\partial W_e}{\partial x} \right)_{V=\text{const}} = \frac{U^2}{2} \frac{dC}{dx} .$$

Folosind expresia capacității condensatorului plan rezultă:

$$F = - \frac{U^2}{2} \frac{\varepsilon A}{x^2} .$$

(1.80)

Semnul minus arată că forța este de atracție, adică în sens contrar creșterii coordonatei generalizate x .

2. Un sistem de trei plăci conductoare plane paralele, situate în aer și având o suprafață S fiecare, de dimensiuni mari față de distanța d dintre plăci, prezintă o capacitate C_1 între primele două plăci și o capacitate C_2 între ultimele două plăci (fig.1.28). Prin legarea celor două plăci de la margine la o tensiune U_{AB} rezultă câte un potențial constant $V_A > V_C > V_B$ pentru fiecare din cele trei plăci. Să se determine valorile distanței x pentru care energia totală a câmpului electric al sistemului de plăci este minimă și valoarea forței ce se exercită în acest caz asupra plăcii din mijloc.

Rezolvare

Capacitățile dintre plăci au valorile:

$$C_1 = \frac{\varepsilon S}{x} \quad C_2 = \frac{\varepsilon S}{d-x} .$$

Energia câmpului electrostatic a sistemului de două conductoare este:

$$W_e = W_{e1} + W_{e2} = \frac{C_1 (V_A - V_B)^2}{2} + \frac{C_2 (V_B - V_C)^2}{2} .$$

Valoarea coordonatei x pentru care energia electrică este minimă este de fapt valoarea pentru care se anulează derivata energiei câmpului electric în raport cu coordonata x :

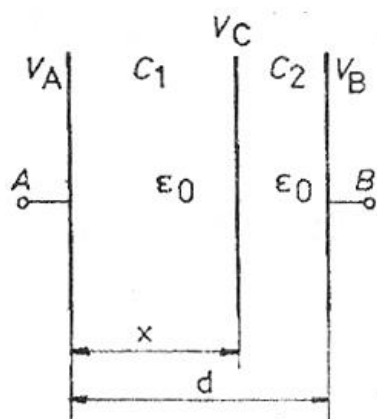


Fig.1.28.Explicativă la aplicația 2.

$$\frac{\partial W_e}{\partial x} = 0, \frac{\epsilon S}{2} \left[-\frac{(V_A - V_B)^2}{x^2} + \frac{(V_B - V_C)^2}{(d-x)^2} \right] = 0.$$

Rezultă valoarea coordonatei x :

$$x = d \left| \frac{V_A - V_B}{V_A - V_C} \right|.$$

Din punct de vedere fizic, soluția corespunde numai dacă $V_A - V_B > V_B - V_C$, deoarece în caz contrar $x > d$ ceea ce este imposibil, placa C aflându-se între cele două plăci laterale A și B.

Forța care acționează asupra armăturii intermediare și tinde să mărească distanța x , va avea conform teoremei forțelor generalizate în câmpul electric valoarea zero:

$$F = \left(\frac{\partial W_e}{\partial x} \right)_{V=\text{const.}} = 0.$$

3. Să se calculeze lucrul mecanic efectuat pentru a crește distanța dintre armăturile unui condensator plan, având ca dielectric aerul, de la $d_1=1$ cm la $d_2=2$ cm. Capacitatea inițială a condensatorului este $C_1=100$ pF. Să se calculeze de asemenea și variația energiei condensatorului dacă procesul a avut loc astfel:

- 1.- condensatorul a fost mereu conectat la o sursă de tensiune constantă de $U=10$ kV;
- 2.- condensatorul încărcat a fost deconectat de la sursă.

Rezolvare

1. Pentru primul caz, deoarece tensiunea este constantă, lucrul mecanic va fi:

$$L_{12} = \int_{d_1}^{d_2} \bar{F} d\bar{x} = \frac{\epsilon_0 S U^2}{2} \int_{d_1}^{d_2} \frac{dx}{x^2} = \frac{\epsilon_0 S U^2}{2} \left(\frac{1}{d_1} - \frac{1}{d_2} \right) = 2,5 \text{ mJ}.$$

Variația energiei câmpului electric din condensator va fi:

$$\Delta W = W_2 - W_1 = \frac{C_2 U^2}{2} - \frac{C_1 U^2}{2} = \frac{\epsilon_0 S U^2}{2} \left(\frac{1}{d_2} - \frac{1}{d_1} \right) = -2,5 \text{ mJ}.$$

Deși sistemul primește lucru mecanic din exterior, energia condensatorului scade. Rezultă că sursa primește energia:

$$\Delta W_s = L_{12} - \Delta W = 5 \text{ mJ} .$$

2. În cazul al doilea, sarcina condensatorului este constantă:

$$q = q_1 = C_1 U = 10^{-6} \text{ C} .$$

Ca urmare forța ce acționează este constantă și egală cu:

$$F = \frac{q}{2 \varepsilon_0 S} .$$

Lucrul mecanic făcut din exterior va fi:

$$L_{12} = F (d_2 - d_1) = 5 \text{ mJ} .$$

Variația energiei câmpului electric din condensator va fi:

$$\Delta W = W_2 - W_1 = \frac{q^2}{2 C_2} - \frac{q^2}{2 C_1} = 5 \text{ mJ} .$$

În acest caz lucrul mecanic efectuat de forțele exterioare a dus la creșterea energiei câmpului electric.

1.9. METODE DE DETERMINARE A CÂMPULUI ELECTROSTATIC

Pentru determinarea câmpului electrostatic se pot folosi mai multe metode în funcție de configurația acestuia. Se poate folosi metoda fluxului electric, metoda aproximării liniilor de câmp electric, metoda imaginilor etc. Deoarece metoda fluxului electric este cea mai simplă se va studia în acest curs doar această metodă.

1.9.1. Metoda fluxului electric (metoda fundamentală).

Această metodă este utilizată în cazul determinării câmpului electric care are o anumită simetrie, astfel încât legea fluxului electric aplicată unei anumite suprafețe închise să se transforme dintr-o integrală vectorială într-o integrală scalară. Pentru calculul câmpului prin această metodă se vor parcurge următoarele etape de calcul:

1 – Se studiază simetria câmpului electric.

2 – Se alege o suprafață închisă Σ astfel încât în orice punct al suprafeței (sau porțiuni ale suprafeței), vectorul inducției electrice \vec{D} să aibă același modul și aceeași orientare față de normala la suprafață.

3 – Se va aplica legea fluxului electric suprafeței închise Σ , care datorită punctului 2 se va transforma dintr-o integrală vectorială într-o integrală scalară:

$$\int_{\Sigma} \vec{D} \cdot d\vec{S} = \int_{\Sigma} D \, dS \cos \alpha = q_{\Sigma}.$$

4 – Deoarece valoarea inducției D este constantă pe suprafață sau pe porțiuni, se poate scoate de sub semnul integralei, rămânând de integrat doar elementul de arie dS pe suprafața Σ , rezultatul fiind aria acestei suprafețe.

5 – Se va calcula sarcina electrică din interiorul suprafeței Σ , în funcție de modul de distribuție al acesteia (sarcini concentrate, distribuite în volum suprafeței Σ , pe suprafețe ce se află în interiorul suprafeței Σ sau liniar pe firele din interiorul suprafeței Σ). Sarcina electrică din interior se va calcula astfel:

$$q_{\Sigma} = \int_{V_{\Sigma}} \rho_v \, dV + \int_S \rho_s \, dS + \int_C \rho_l \, dl + \sum_{k=1}^n q_k.$$

6 - Se va determina valoarea vectorului inducției electrice și a intensității câmpului electric pentru orice punct de pe suprafața considerată.

7 - Vectorul inducției electrice se va obține amplificând valoarea inducției electrice obținute la punctul 6 cu versorul normalei la suprafața Σ în punctul considerat.

Metoda se poate folosi și în cazul unor câmpuri fără simetrie, dar la care câmpul se poate considera ca un rezultat a unei superpoziții de câmpuri simetrice (vezi aplicația 2).

Aplicația 1.

Să se determine câmpul electric produs de o sferă dielectrică de rază R , încărcată uniform cu densitatea de sarcină electrică de volum ρ_v , constantă, într-un punct B din exteriorul sferei aflat la distanța $R_B < R$ de centrul sferei și într-un punct A din interiorul sferei aflat la distanța $R_A > R$ de centrul sferei (fig.1.29).

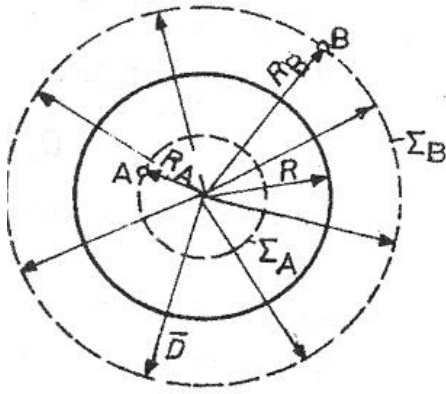


Fig. 1.29. Explicativă la aplicația 1.

Problema are o simetrie sferică. Liniile de câmp electric vor avea direcțiile după razele sferei și vor avea sensul de la sferă spre exterior, deoarece sarcina electrică este pozitivă.

Pentru determinarea inducției electrice din punctul B, se consideră o suprafață închisă Σ_B concentrică cu sfera și de rază $R_B > R$ (fig.1.29). Aplicând legea fluxului electric suprafeței Σ_B se obține:

$$\int_{\Sigma_B} \vec{D} \cdot d\vec{S} = \int_{\Sigma_B} D dS \cos \alpha = q_{\Sigma_B} = \int_{V_{\Sigma_B}} \rho_v dV = \int_{V_{\text{sferă}} \text{ afară}} \rho_v dV = \rho_v 4 \pi R^3 / 3,$$

deoarece avem o distribuție de sarcină electrică uniformă doar în interiorul suprafeței sferei Σ_B care este de fapt volumul sferei dielectrice.

Din egalitatea de mai sus rezultă după integrare:

$$D \cdot 4 \pi R_B^2 = \rho_v 4 \pi R^3 / 3,$$

respectiv:

$$D = \rho_v R^3 / 3 R_B^2,$$

Pentru determinarea inducției electrice din punctul A, se consideră o suprafață închisă Σ_A concentrică cu sfera și de rază $R_A < R$ (fig.1.29). Aplicând legea fluxului electric suprafeței Σ_A se obține:

$$\int_{\Sigma_A} \vec{D} \cdot d\vec{S} = q_{\Sigma_A} = \int_{V_{\Sigma_A}} \rho_v dV.$$

Deoarece avem o distribuție uniformă a sarcinii electrice în interiorul suprafeței sferei Σ_A care se află în interiorul sferei dielectrice, rezultă prin integrare:

$$D \cdot 4 \pi R_A^2 = \rho_v 4 \pi R_A^3 / 3,$$

respectiv:

$$D = \rho_v R_A / 3.$$

Aplicația 2.

Să se determine câmpul electric produs de o sferă dielectrică de rază R , încărcată uniform cu densitatea de sarcină electrică de volum ρ_v , constantă, sfera având o cavitate sferică de rază $r < R$ aflată la distanța $r < a < R$ de centrul sferei, într-un punct A din exteriorul sferei aflat pe linia centrelor la distanța $r_A > R$ de centrul sferei dielectrice și într-un punct B din interiorul sferei aflat la distanța $r_B < R$ de centrul sferei, ($OB \perp OA$) ca în figura 1.30.

Rezolvare

Câmpul electric produs de sfera din problemă poate fi considerat că este produs de o sferă plină de rază R având densitatea de volum ρ_v constantă și de o sferă fictivă de rază r încărcată cu densitatea de volum $-\rho_v$ constantă, aflată în locul golului. Din punct de vedere al încărcării electrice, cele două distribuții ar da încărcarea reală a sferei inițiale. Ca urmare se

va calcula inducția electrică produsă în punctul A de sfera mare, respective de sfera fictivă mică, inducția electrică din punctul A fiind suma vectorială a celor două inducții electrice.

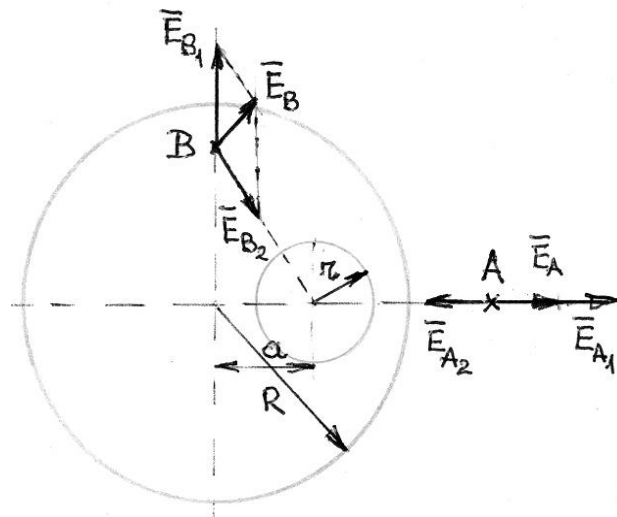


Fig.1.30. Explicativă la aplicația 2.

Folosind rezultatul de la aplicația 1 vom avea pentru cele două inducții expresiile:

$$D_A^1 = \rho_v R^3 / 3 r_A^2, \quad D_A^2 = \rho_v r^3 / 3 (r_A - a)^2.$$

Deoarece vectorii au sensuri contrare (sarcina golului s-a considerat negativă și ca urmare vectorul inducției vine spre gol), valoarea inducției în punctul A va fi:

$$D_A = D_A^1 - D_A^2 = \rho_v R^3 / 3 r_A^2 - \rho_v r^3 / 3 (r_A - a)^2 .$$

Sensul vectorului este de la sferă spre exterior dacă rezultatul este pozitiv și spre sferă dacă rezultatul este negativ.

Pentru a calcula inducția electrică produsă în punctul B se vor calcula inducțiile electrice produse de sfera mare, respective de sfera fictivă mică, inducția electrică din punctul B fiind suma vectorială a celor două inducții electrice.

Folosind rezultatele de la aplicația 1 vom avea pentru cele două inducții expresiile:

Pentru inducția produsă de sfera mare în punctul B:

$$D_B^1 = \rho_v r_B / 3 ,$$

deoarece punctul este în interiorul sferei mari, iar pentru inducția produsă de cavitate în B:

$$D_B^2 = \rho_v a^3 / 3(r_B^2 + a^2) ,$$

deoarece punctul B se află în exteriorul cavității.

Valoarea inducției electrice în punctul B se obține adunând vectorial cei doi vectori ai inducției electrice din punctul B (vezi figura 1.30).

Aplicația 3.

Să se determine potențialul unui punct aflat într-un câmp electric determinat de o distribuție uniformă de sarcină electrică ρ_l pe un fir rectiliniu infinit de secțiune foarte mică.

Potențialul unui punct P se determină în funcție de potențialul unui punct de referință P_0 cu formula:

$$V(P) = V(P_0) + \int_P^{P_0} \vec{E} \cdot d\vec{l} .$$

Punctul de referință se poate lua orice punct iar valoarea potențialului acestuia se ia de regulă zero. Deoarece conductorul este infinit se va lua ca punct de referință un punct P_0 care se află la distanța r_0 de conductor și care are potențialul nul (fig.1.31).

Se consideră o suprafață închisă Σ de forma unui cilindru circular drept de rază r având ca axă firul încărcat cu sarcină electrică. Suprafața Σ se compune din suprafața laterală a cilindrului S_l și suprafețele celor două baze S_{bs} și S_{bj} . Câmpul

electric are o simetrie cilindrică, liniile de câmp electric sunt perpendiculare pe conductor și au sensul de la conductor spre exterior (sarcina fiind pozitivă).

Aplicând suprafeței Σ legea fluxului electric și ținând cont că pe cele două suprafețe ale bazelor vectorul inducție electrică \vec{D} este perpendicular pe elementul de suprafață $d\vec{S}$, rezultă:

$$\begin{aligned}\int_{\Sigma} \vec{D} d\vec{S} &= \int_{S_{bs}} \vec{D} d\vec{S} + \int_{S_{js}} \vec{D} d\vec{S} + \int_{S_l} \vec{D} d\vec{S} = \\ &= \int_{S_{bs}} D dS \cos \frac{\pi}{2} + \int_{S_{bj}} D dS \cos \frac{\pi}{2} + \int_{S_l} D dS \cos 0 = \\ &= \int_{S_l} D dS \cos 0 = D 2\pi r h =\end{aligned}$$

$$= q_{\Sigma} = \int_l^2 \rho_l dl = \rho_l h,$$

unde h reprezintă înălțimea cilindrului Σ considerat. Nu avem în interior sarcină electrică decât pe porțiunea de fir din interiorul cilindrului.

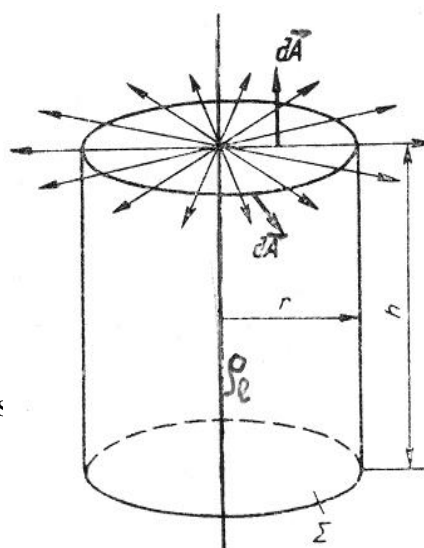


Fig.1.31 Fir încărcat uniform cu densitatea liniară de sarcină pozitivă ρ_l .

Din relația de mai sus rezultă valoarea inducției electrice, respectiv a intensității câmpului electric produs de firul încărcat electric într-un punct aflat la distanța r de conductor:

$$D = \frac{\rho_l}{2\pi r} \text{ și respectiv } E = \frac{\rho_l}{2\pi \epsilon r}. \quad \vec{E} = \frac{\rho_l}{2\pi \epsilon r} \vec{r}.$$

Înlocuind în formula de calcul a potențialului valoarea intensității câmpului electric și ținând seama de faptul că liniile de câmp electric sunt după raze, vom considera curba de integrare o rază și rezultă:

$$V(P) = V(P_0) + \int_P^{P_0} \vec{E} d\vec{l} = \int_r^{r_0} \vec{E} d\vec{r} = \int_r^{r_0} E dr \cos 0 = \int_r^{r_0} \frac{\rho_l}{2\pi \epsilon} \frac{dr}{r} = \frac{\rho_l}{2\pi \epsilon} \ln \frac{r_0}{r}.$$

Dacă se consideră pentru simplificare că punctul de referință se află la 1 m de conductor rezultă potențialul punctului P aflat la distanța r de conductor ca fiind:

$$V(P) = \frac{\rho_l}{2\pi \epsilon} \ln \frac{1}{r}. \quad (1.81)$$

Din relația de mai sus se vede că în cazul considerat, pentru puncte aflate la distanțe mai mici de 1 m potențialul este pozitiv ($r < 1$, $1/r > 1$, $\ln(1/r) > 0$, $V(P) > 0$) iar pentru puncte aflate la o distanță mai mare de 1 m potențialul este negativ.

1.9.2. Metoda aproximării liniilor de câmp electric prin drepte și arce de cerc

Se știe că între două plane paralele încărcate electric cu sarcini electrice de semne contrare, apare un câmp electric omogen, având liniile de câmp perpendiculare pe aceste

suprafețe. Acest lucru este o consecință a condiție de echilibru electrostatic pentru conductoare omogene. Liniile de câmp electric intră și ies perpendicular pe suprafețele electroconductoare (1.31).

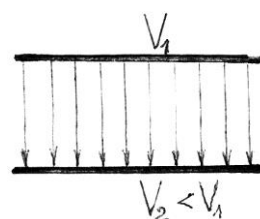


Fig.1.31. Liniile de câmp electric între două plane paralele.

$$U_{12} = V_1 - V_2 = E d .$$

În cazul în care avem unghiuri diedre, liniile de câmp se vor aproxima prin arce de cerc, având centrul în vârful unghiului diedru, astfel linia de câmp va fi perpendiculară pe suprafața planelor unghiului diedru.

Pentru determinarea câmpului prin această metodă se procedează astfel:

1 – Se consideră mai întâi planele de bază care sunt două plane paralele. Între acestea câmpul se consideră uniform și liniile sunt paralele și perpendiculare pe cele două plane.

2 – Pentru unghiurile diedre dintre corpuri și planele de bază se trasează liniile de câmp sub forma unor arce de cerc cu centrul în vârful unghiului diedru (vezi figurile 1.32 a,b,c)

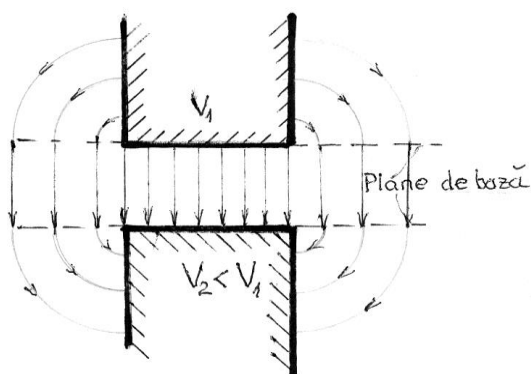


Fig.1.32.a Liniile de câmp electric între două corpuri de formă paralelipipedică.

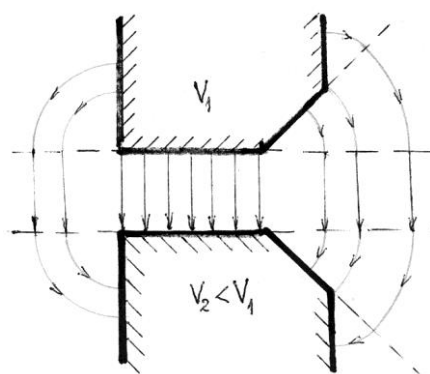


Fig.1.32.b Liniile de câmp electric între două corpuri care au și un unghi diedru ascuțit.

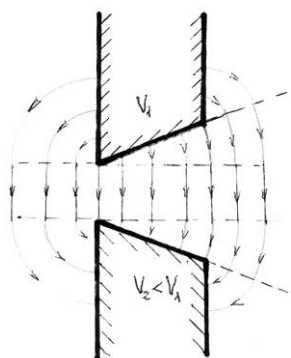


Fig.1.32.c Liniile de câmp electric între două corpuri cu vârfuri.

Observație. În cazul vârfurilor, linia de câmp electric are lungimea cea mai mică și ca urmare intensitatea câmpului electric are valoarea cea mai mare ($E=U/d$) (fig.1.32.c). Acest lucru este utilizat la construcția paratrăsnetelor.

Metoda permite determinarea câmpului electric dacă se cunosc potențialele celor două corpuri metalice.

1.9.3. Metoda imaginilor

Metoda se utilizează în cazurile generale când există corpuri încărcate cu sarcină electrică aflate în vecinătatea unor corpuri metalice sau a pământului.

Metoda constă a înlocui corpul metalic (pământul) printr-o distribuție de sarcini electrice q'_k aflate în zona fostului corp metalic (pământului) înlocuit cu mediul aflat inițial în jurul corpului metalic. Distribuția trebuie astfel aleasă încât zona suprafeței corpului să rămână o suprafață echipotențială ($V=\text{const.}$) (vezi fig 1.33).

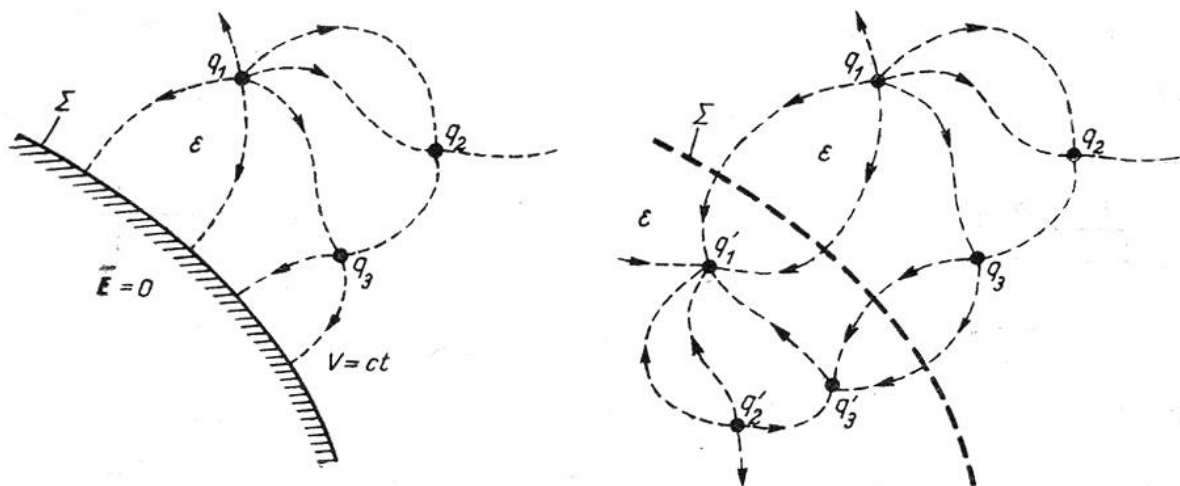


Fig. 1.33. Schema reală și schema echivalentă cu sarcini imagine.

Cu noua distribuție de sarcini, se determină câmpul electric folosind metoda superpoziției. Câmpul electric într-un punct este suma vectorială a câmpurilor produse de fiecare sarcină (reală și imagine) în parte în punctul respectiv.

Dacă considerăm o suprafață închisă Σ ce înconjoară corpul metalic, în situația dată, respectiv în situația echivalentă, fluxul electric prin această suprafață trebuie să se conserve, ceea ce înseamnă că suma sarcinilor imagine trebuie să fie egală cu suma sarcinilor aflate pe corpul metalic inițial:

$$q_{\text{corp inițial}} = \sum q'_k.$$

Aplicație

Se consideră un corp încărcat cu sarcina $+q$ aflat la distanța h de pământ (fig.1.34).

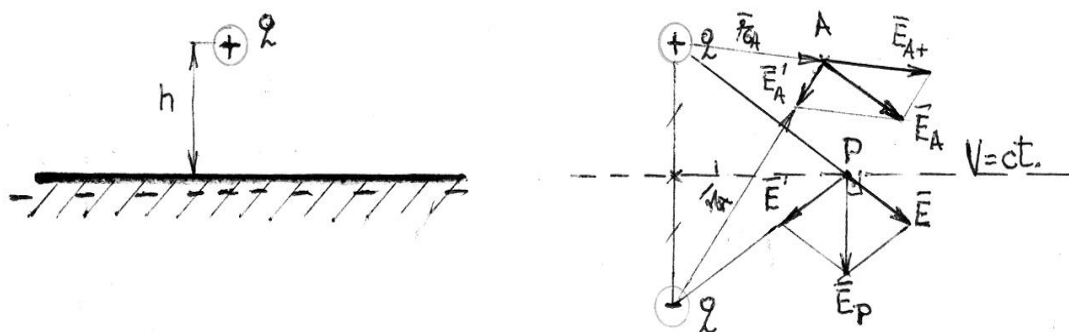


Fig.1.34. Explicativă pentru determinarea poziției și valorii sarcinii imagine.

Sarcina pozitivă q va încărca prin influență pământul cu sarcină negativă. Distribuția acestei sarcini electrice nu este uniformă (densitatea de suprafață a sarcinii electrice ρ_s nu este constantă). În zona apropiată sarcinii q densitatea de

sarcină apărută în pământ este mai mare, valoarea ei va scădea o dată cu îndepărtarea de sarcină. Expresia acestei distribuții de sarcină este dificil de calculat, motiv pentru care se utilizează metoda imaginilor. Se va înlocui pământul cu o distribuție de sarcini imagine astfel încât suma lor să fie egală cu suma sarcinilor induse, iar potențialul pământului să fie constant (suprafață echipotențială). Acest lucru impune ca liniile de câmp electric să fie perpendiculare pe suprafața pământului. Sarcina totală apărută prin influență va avea valoarea $-q$.

Sarcina q produce în punctul P aflat pe suprafața echipotențială un câmp electric de intensitate \vec{E} aflat pe linia ce unește sarcina cu punctul P și îndreptat spre acesta. Sarcina imagine q' trebuie să producă un câmp electric \vec{E}' care adunat cu intensitatea \vec{E} produsă de sarcina inițială q să dea un câmp electric resultant perpendicular pe suprafața echipotențială (suprafața pământului). Acest câmp electric trebuie să fie simetric față de normala la suprafața pământului și să aibă același modul.

Deoarece proprietățile de mai sus trebuie să fie îndeplinite indiferent de poziția punctului P, înseamnă că sarcina imagine trebuie să aibă valoare negativă și egală cu $-q$ și trebuie să fie așezată simetric dată de q în raport cu suprafața echipotențială.

Rezultă din aceste considerente, că sarcina imagine este $-q$ și este așezată simetric față de planul pământului, motiv pentru care metoda se mai numește metoda imaginilor).

Pentru a determina intensitatea câmpului electric într-un punct A se va determina intensitatea câmpului E_{A+} produs de sarcina $+q$ în A (care direcția dreptei qA și sensul de la q la A, sarcina fiind pozitivă) și intensitatea câmpului electric E_{A-} produs de sarcina imagine q' în A (care are direcția dreptei $q'A$ și sensul de la A la q' , sarcina fiind negativă)

TEME DE STUDIU

Test 1.

Care este expresia energiei câmpului electrostatic produs de o distribuție de sarcini electrice ?.

Test 2.

Care este expresia densității de volum a energiei câmpului electrostatic ?.

Test 3.

Care sunt expresiile teoremelor forțelor generalizate în câmpul electrostatic ?.

Test 4.

Ce este forța generalizată ?.

Test 5.

Ce înseamnă dacă forța generalizată are semnul minus, dar plus ?.

Test 6

Capacitatea unui condensator depinde de:

- sarcina cu care este încărcat condensatorul;
- tensiunea electrică dintre plăci;
- de dimensiunile geometrice și permitivitate dielectricului.

Test 7

Care este unitatea de măsură a capacității condensatoarelor:

- Coulombul;
- Faradul;
- Volt / metru.

Test 8.

Care sunt metodele de determinare ale câmpului electrostatic ?.

Test 9.

Când se poate folosi metoda fluxului electric ?.

Test 10.

Care este potențialul produs de un fir rectiliniu filiform încărcat uniform cu densitate liniară de sarcină electrică într-un punct aflat la distanța r de conductor ?.

Test 11.

Cum depinde semnul potențialului de distanța punctului față de conductor ?.

Test 12.

Când se poate folosi metoda fluxului electric chiar dacă câmpul electric nu prezintă simetrie ?.

Test 13.

Cum se aproximează liniile de câmp electric și cum se iau planele de referință la metoda aproximării liniilor de câmp electric.

Test 14.

Cum se iau și ce valori au sarcinile imagine la metoda imaginilor pentru determinarea câmpului electrostatic.