

# Електродинамика

Андон Рангелов, кабинет В 39, email: rangelov@phys.uni-sofia.bg, интернет страница на курса <http://ed.quantum-bg.org/>

Закона на Кулон дава силата между два точкови заряда  $q_1$  и  $q_2$ , които са на разстояние  $\vec{r}$  един от друг:

$$\vec{F}(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1 q_2}{r^3} \vec{r}.$$

Ако заряда  $q$  си взаимодейства с по-вече от един заряд (примерно с  $N$  заряда) то е в сила принципа на суперпозицията:

$$\vec{F}(\vec{r}) = \sum_{i=1}^N \vec{F}_i(\vec{r}) = \sum_{i=1}^N \frac{qq_i}{4\pi\epsilon_0} \frac{(\vec{r} - \vec{r}_i)}{|r - r_i|^3} = q \sum_{i=1}^N \frac{q_i}{4\pi\epsilon_0} \frac{(\vec{r} - \vec{r}_i)}{|r - r_i|^3} = q\vec{E}(\vec{r}),$$

Където  $E$  е интензитета на електричното поле, ако зарядите са непрекъснато разпределени то интензитета се дава с:

$$\vec{E}(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int \frac{(\vec{r} - \vec{r}_i)}{|r - r_i|^3} dq.$$

Вместо интензитета  $E$ , който е силовата характеристика на полето, е удобно да се използва скаларната величина потенциал на полето:

$$U(r) = \sum_{i=1}^N \frac{q_i}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{|r - r_i|}$$

Връзката между потенциала  $U(r)$  и интензитета  $E(r)$  е

$$\vec{E}(\vec{r}) = -gradU(\vec{r})$$

## Задачи:

1.1 Полу безкрайна права е заредена равномерно с линейна плътност  $\lambda$ . Намерете интензитета на електростатичното поле в точка, която се намира на разстояние  $y$  върху перпендикуляра издигнат от края на правата.

1.2 Тънък не проводящ прът с дължина  $2L$  е зареден със заряд  $q$ . Намерете интензитета на електростатичното поле на разстояние  $x$  от центъра на пръта и разположен симетрично спрямо двата му края.

1.3 Тънък не проводящ обръч с радиус  $R$  е зареден с линейна плътност  $\lambda(\varphi) = \lambda_0 \cos \varphi$ , където  $\lambda_0$  е положителна константа а  $\varphi$  е азимутален ъгъл. Намерете интензитета на електростатичното поле в центъра на обръча.

1.4 На крива, зададена с уравнение  $r(\theta) = r_0 \exp \theta$  ( $r, \theta$  са полярни координати) в равнината  $x, y$  е разпределен заряд с линейна плътност по закона  $\kappa(\theta) = \kappa_0 \exp \theta$  при  $\theta_1 < \theta < \theta_2$  и  $\kappa = 0$  при  $\theta < \theta_1$  или  $\theta > \theta_2$ . Намерете потенциала по оста  $z$ .

1.5 Заряд е разпределен равномерно по повърхността на диск с радиус  $R$ , повърхнината плътност на заряда е  $\sigma$ . Намерете потенциала на електричното поле върху граничната окръжност на диска.

1.6 Потенциала на електричното поле има видът  $U(x, y, z) = \alpha(xy - z^2)$ . Намерете проекцията на интензитета на електричното поле по направление на вектора  $\vec{A} = (1, 0, 3)$  в точка с координати  $(2, 1, -3)$ .

1.7 Намерете потенциала и интензитета на електричното поле създаден от дипол, на голямо разстояние от него, ако електричният момент на дипола е  $p = ql$ . Кажете в кое направление е максимално и в кое е минимално.

1.8 Намерете потенциала на равномерно зареден обръч със заряд  $q$  и радиус  $R$ . Упътване: Използвайте елиптическият интеграл от 1 род:

$$K(k) = \int_0^{\pi/2} \frac{d\beta}{\sqrt{1 - k^2 \sin^2 \beta}}$$

## Решения:

1.1

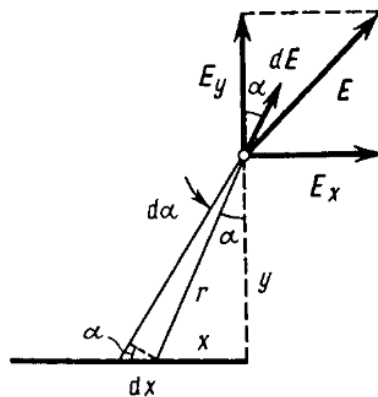
Разлагаме интензитета на две компоненти, едната от които е перпендикулярна на правата (компонентата  $\vec{E}_y$ ) а другата е успоредна на правата (компонентата  $\vec{E}_x$ ) (виж фигура 1)  $\Rightarrow$

$$\begin{aligned}\vec{E}_x &= \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0} \int_0^\infty \frac{\sin \alpha}{r^2} dx \\ \vec{E}_y &= \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0} \int_0^\infty \frac{\cos \alpha}{r^2} dx\end{aligned}$$

но имаме  $dx = \frac{r d\alpha}{\cos \alpha}$  и  $r = \frac{y}{\cos \alpha} \Rightarrow$

$$\begin{aligned}\vec{E}_x &= \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0 y} \int_0^{\pi/2} \sin \alpha d\alpha = \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0 y} \\ \vec{E}_y &= \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0 y} \int_0^{\pi/2} \cos \alpha d\alpha = \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0 y}\end{aligned}$$

$\Rightarrow$  електричното поле е ориентирано по  $45^\circ$  спрямо правата и има големина  $E = \sqrt{\vec{E}_y^2 + \vec{E}_x^2} = \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0 y} \sqrt{2}$



Фигура 1:

1.2

От симетрията е ясно, че интензитета на полето ще има само перпендикулярна посока спрямо пръта (виж фиг.2)  $\Rightarrow$

$$dE = \frac{\lambda \cos \alpha}{4\pi\epsilon_0 r^2} dl$$

където  $\lambda = q/2L$  е линейната плътност на зарядите, а  $\cos \alpha dl = r d\alpha$  и  $r = x / \cos \alpha \Rightarrow$

$$dE = \frac{q r d\alpha}{8\pi L \epsilon_0 r^2} = \frac{q \cos \alpha}{8\pi L \epsilon_0 x} d\alpha$$

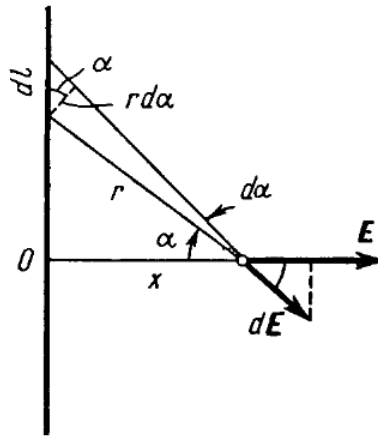
$\Rightarrow$

$$E = 2 \int_0^\beta \frac{q \cos \alpha}{8\pi L \epsilon_0 x} d\alpha = \frac{q \sin \beta}{4\pi L \epsilon_0 x}$$

където  $\sin \beta = L / \sqrt{L^2 + x^2} \Rightarrow$

$$E = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 x \sqrt{L^2 + x^2}}$$

1.3



Фигура 2:

От съображения на симетрия се вижда, че ще имаме само интензитет на полето по посоката в която  $\varphi = 0$  (виж фиг.3). Проекцията на интензитета създаден от малък участък със заряд  $dq$  е:

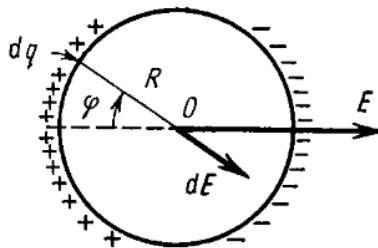
$$dE = \frac{1}{4\pi\epsilon_0 R^2} \cos \varphi dq$$

но  $dq = \lambda R d\varphi = \lambda_0 R \cos \varphi d\varphi \Rightarrow$

$$dE = \frac{1}{4\pi\epsilon_0 R} \lambda_0 \cos^2 \varphi d\varphi$$

$\Rightarrow$

$$E = \frac{\lambda_0}{4\pi\epsilon_0 R} \int_0^{2\pi} \cos^2 \varphi d\varphi = \frac{\lambda_0}{4\epsilon_0 R}$$



Фигура 3:

#### 1.4

Потенциала в точка по оста на симетрията (оста  $z$ ) с координата  $z$  е

$$\varphi(z) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int \frac{\kappa}{\sqrt{r^2 + z^2}} dl$$

елемента  $dl$  в полярни координати (цилиндрични координати с  $z = 0$ ) се дава с (виж предишното упражнение)

$$dl = (dr^2 + r^2 d\theta^2)^{1/2}$$

но по условие на задачата  $r(\theta) = r_0 \exp \theta \Rightarrow dr = r_0 \exp \theta d\theta = r d\theta \Rightarrow$

$$dl = (dr^2 + r^2 d\theta^2)^{1/2} = (dr^2 + dr^2)^{1/2} = \sqrt{2} dr$$

а за линейната плътност имаме  $\kappa(\theta) = \kappa_0 \exp \theta = \kappa_0 r / r_0 \Rightarrow$

$$\varphi(z) = \frac{\sqrt{2}}{4\pi\epsilon_0} \frac{\kappa_0}{r_0} \int_{r_1}^{r_2} \frac{r}{\sqrt{r^2 + z^2}} dr = \frac{\sqrt{2}}{4\pi\epsilon_0} \frac{\kappa_0}{r_0} \left( \sqrt{r_2^2 + z^2} - \sqrt{r_1^2 + z^2} \right)$$

където  $r_{1,2} = r_0 \exp \theta_{1,2}$

1.5

Потенциала в точка  $O$  се задава с

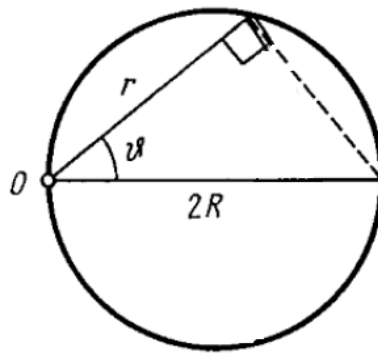
$$\varphi = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int \frac{\sigma ds}{r}$$

удобно е да се работи в полярни координати (това са цилиндрични координати с  $z$ -та координата която е нула)  $\Rightarrow ds = r d\theta dr$  (виж предишното упражнение)  $\Rightarrow$

$$\varphi = \frac{\sigma}{4\pi\epsilon_0} \int_{-\pi/2}^{\pi/2} \int_0^{r_{\max}} d\theta dr$$

където  $r_{\max} = 2R \cos \theta \Rightarrow$

$$\varphi = \frac{\sigma}{4\pi\epsilon_0} \int_{-\pi/2}^{\pi/2} 2R \cos \theta d\theta = \frac{\sigma R}{\pi\epsilon_0}$$



Фигура 4:

1.6

$$\vec{E}(\vec{r}) = -\text{grad}U(x, y, z) = -\alpha(y, x, -2z)$$

проекцията на интензитета на електричното поле по направление на вектора  $\vec{A}$  е

$$\frac{\vec{A}}{|\vec{A}|} \cdot \vec{E}(\vec{r}) = -\frac{\alpha(y - 6z)}{\sqrt{3^2 + 1}}$$

а в точка с координати  $(2, 1, -3) \Rightarrow$

$$\frac{\vec{A}}{|\vec{A}|} \cdot \vec{E}(2, 1, -3) = -\frac{19\alpha}{\sqrt{10}}$$

1.7

Пълният потенциал е сума от потенциалите създадени от положителният и от отрицателният заряд  $\Rightarrow$

$$\varphi = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left( \frac{q}{r_+} - \frac{q}{r_-} \right)$$

когато търсим потенциала на големи разстояние от дипола то имаме  $r \gg l$  където  $l$  е разстоянието между положителният и отрицателният заряд на дипола. За разстоянията имаме:

$$r_+^2 = r^2 + \frac{l^2}{4} - rl \cos \theta$$

$$r_-^2 = r^2 + \frac{l^2}{4} + rl \cos \theta$$

⇒

$$r_+ + r_- \approx 2r$$

$$r_+ r_- \approx r^2$$

$$r_- - r_+ \approx l \cos \theta$$

⇒

$$\varphi = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r_+ r_-} (r_- - r_+) \approx \frac{ql \cos \theta}{4\pi\epsilon_0 r^2} = \frac{p \cos \theta}{4\pi\epsilon_0 r^2}$$

интензитета намираме от връзката между интензитета и потенциала

$$\vec{E} = -\text{grad}\varphi$$

Удобно е да се използва симетрията и да се работи в полярни координати (като цилиндрични координати, но  $z=0$ ) тогава за компонентите на интензитета имаме:

$$E_r = -\frac{\partial\varphi}{\partial r} = \frac{2p \cos \theta}{4\pi\epsilon_0 r^3}$$

$$E_\theta = -\frac{\partial\varphi}{r\partial\theta} = \frac{p \sin \theta}{4\pi\epsilon_0 r^3}$$

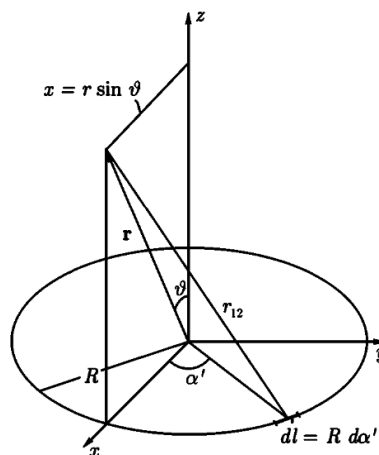
за модула на електричното поле имаме

$$E = \sqrt{E_r^2 + E_\theta^2} = \frac{p}{4\pi\epsilon_0 r^3} \sqrt{1 + 3 \cos^2 \theta}$$

Тоест полето е максимално за  $\theta = 0$  и минимално за  $\theta = \pi/2$

1.8

От фигура 5 съобразяваме:



Фигура 5:

$$r_{12} = \sqrt{r^2 + R^2 - 2rR \sin \theta \cos \alpha'}$$

а за потенциала, който създава елемента  $dl$  имаме:

$$\varphi(r, \theta) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int \frac{dq}{r_{12}} = \frac{2}{4\pi\epsilon_0} \frac{qR}{2\pi R} \int_0^\pi \frac{d\alpha}{\sqrt{r^2 + R^2 - 2rR \sin \theta \cos \alpha}}$$

след като въведем означенията:

$$\begin{aligned} \alpha &= \pi - 2\beta \\ k^2 &= \frac{4rR \sin \theta}{\sqrt{r^2 + R^2 + 2rR \sin \theta}} \end{aligned}$$

то получаваме

$$\varphi(r, \theta) = \frac{q}{4\pi^2\epsilon_0\sqrt{r^2 + R^2 + 2rR \sin \theta}} \int_0^{\pi/2} \frac{d\beta}{\sqrt{1 - k^2 \sin^2 \beta}} = \frac{qk}{8\pi^2\epsilon_0\sqrt{rR \sin \theta}} K(k)$$

Забележка:

Нормираният елиптичен интеграл на Лежандър от 1 род се определя като:

$$K(k, \phi) = \int_0^\phi \frac{d\beta}{\sqrt{1 - k^2 \sin^2 \beta}}$$

или във форма на Якоби

$$K(k, x) = \int_0^x \frac{dy}{\sqrt{(1 - y^2)(1 - k^2 y^2)}}.$$

Нормираният елиптичен интеграл на Лежандър от 2 род се определя като:

$$E(k, \phi) = \int_0^\phi \sqrt{1 - k^2 \sin^2 \beta} d\beta$$

или след полагането  $y = \sin \beta$

$$E(k, x) = \int_0^x \frac{\sqrt{1 - k^2 y^2}}{\sqrt{1 - y^2}} dy.$$

В нашият случай имаме пълен елиптичен интеграл от 1-род:

$$K(k) = \int_0^{\pi/2} \frac{d\beta}{\sqrt{1 - k^2 \sin^2 \beta}}$$

който може да се изрази със степенен ред като:

$$K(k) = \frac{\pi}{2} \sum_{n=0}^{\infty} \left[ \frac{(2n)!}{2^{2n} (n!)^2} \right]^2 k^{2n}$$

В историята на науката елиптични интеграли се явяват за първи път, когато се решава точно задачата за математично махало. За тези които искат да научат малко по-вече за елиптични интеграли препоръчвам да погледнат следният линк <http://ed.quantum-bg.org/elliptic-integrals.pdf>