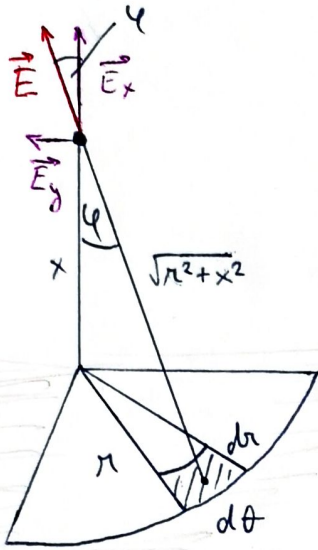


Intenzita elektrického poľa nad nekonečnou* doskou (kladne nabitou)

→ plošná hustota náboje na doske = σ



→ díky vektorové formě \vec{E} se složky \vec{E}_y vzájemně ruší

$$dE_x = dE \cdot \cos\varphi \quad ; \quad dE = k \cdot \frac{dQ}{r^2+x^2} \quad ; \quad \cos\varphi = \frac{x}{\sqrt{r^2+x^2}}$$

$$dE_x = k \cdot \frac{dQ}{r^2+x^2} \cdot \frac{x}{\sqrt{r^2+x^2}} \quad ; \quad dQ = \sigma \cdot dS = \sigma \cdot r dr d\theta$$

$$dE_x = \frac{kx}{(\sqrt{r^2+x^2})^3} \sigma r dr d\theta = k\sigma \cdot \frac{xr}{(\sqrt{r^2+x^2})^3} dr d\theta$$

$$\Rightarrow E_x = k\sigma \iint_S \frac{xr}{(\sqrt{r^2+x^2})^3} dr d\theta$$

$$\begin{aligned} \Rightarrow E_x &= k\sigma \int_0^{2\pi} \int_0^{\infty} \frac{xr}{(\sqrt{r^2+x^2})^3} dr d\theta = 2\pi k\sigma \int_0^{\infty} \frac{xr}{(\sqrt{r^2+x^2})^3} dr = \left| \begin{array}{l} r = x \tan\phi \\ dr = x \sec^2\phi d\phi \end{array} \right. \\ &= 2\pi k\sigma \int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{x \cdot x \tan\phi \cdot x \sec^2\phi}{(x \sec\phi)^3} d\phi = 2\pi k\sigma \int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{\tan\phi}{\sec\phi} d\phi = \\ &= 2\pi k\sigma \int_0^{\frac{\pi}{2}} \sin\phi d\phi = 2\pi k\sigma [-\cos\phi]_0^{\frac{\pi}{2}} = 2\pi k\sigma = 2\pi \frac{\sigma}{4\pi\epsilon} = \underline{\underline{\frac{\sigma}{2\epsilon}}} \quad \square \end{aligned}$$

⇒ Intenzita elektrického poľa nad nekonečnou doskou s plošnou hustotou náboje σ je nezávislá na vzdálenosti od desky, toto pole je tudíž homogenní, a její velikost je přímo úměrná plošné hustotě náboje.

$$\boxed{E = \frac{\sigma}{2\epsilon}}$$

* (deska je nekonečná, takže referenční bod lze BŮNO umístit do počátku soustavy souřadnic)