

Gaussův zákon

(Gaussův zákon nebude vyžadován u zkoušky, literatura: např. Horák)

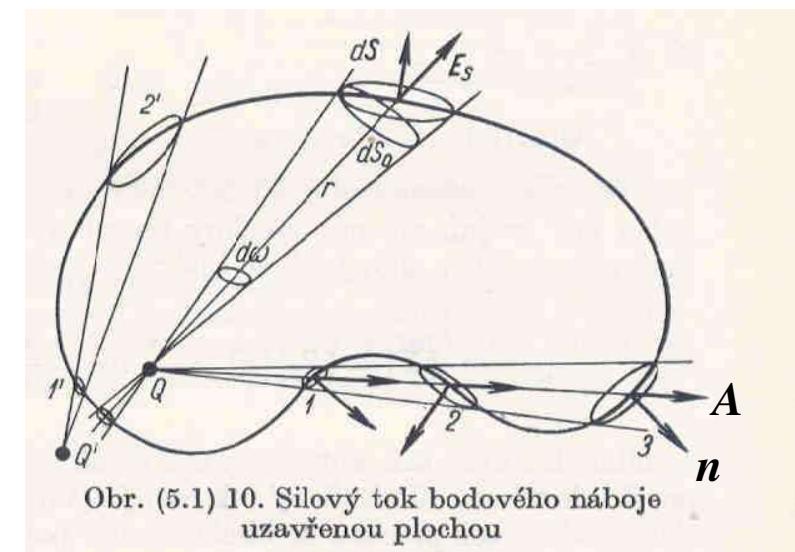
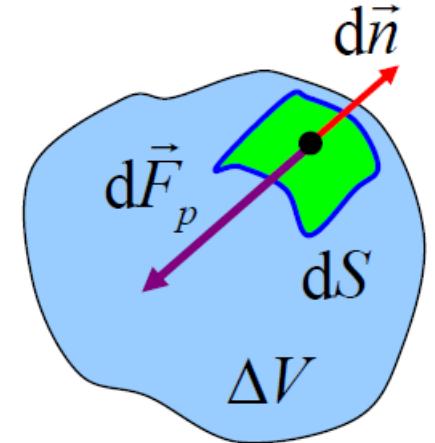
viz část FI-9 Hydromechanika:

Tok vektorového pole uzavřenou plochou ohraničující objem V

- Hustota toku vektoru A plochou dS , n – normála
 $\begin{cases} > 0 \text{ výtok} \\ = 0 \text{ } (\mathbf{n} \perp \mathbf{A}, \text{ nebo vtok=výtok}) \\ < 0 \text{ vtok} \end{cases}$
- Tok plochou dS : $d\Phi = \mathbf{A} \cdot \mathbf{n} dS = \mathbf{A} \cdot dS$,
 kde $\mathbf{n} dS \equiv dS$
- Celkový tok vektoru Gaussovou plochou S (~ celkovému počtu siločár procházející plochou)

$$\Phi = \sum \vec{A}_k \Delta \vec{S}_k \rightarrow \iint_{S(V)} \vec{A} \cdot d\vec{S} = \Phi$$

- Platí evidentně: tok vnější plochou
 = suma toků všemi vnitřními částmi



Obr. (5.1) 10. Silový tok bodového náboje uzavřenou plochou

Gaussův zákon

Gaussův zákon:

$$\iint_{S(V)} \vec{I} \cdot d\vec{S} = -4\pi\kappa \sum_{i \in V} m_i$$

Celkový tok intenzity I gravitačního pole *libovolnou uzavřenou plochou* = $-4\pi\kappa$ násobku celkové hmoty uzavřené uvnitř plochy

pozn.1: plocha může mít libovolný tvar)

pozn.2:

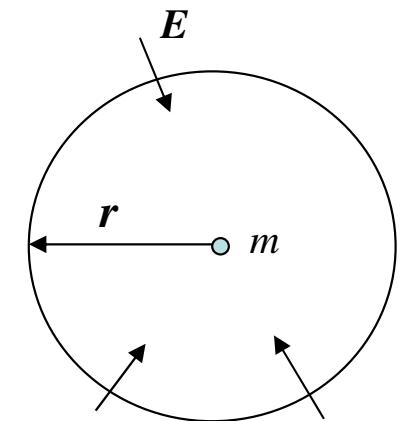
$$\iint_{S(V)} \vec{I} \cdot d\vec{S} = -4\pi\kappa \int \rho dV \quad \text{pro spojité rozložení hmoty uvnitř plochy}$$

$$= 0 \quad \text{pokud není uvnitř plochy žádná hmota}$$

Odvození NGZ z GZ pro h.b. resp.

homog.kouli:

z důvodů symetrie volíme G.plochu kouli o poloměru $r \Rightarrow$ na povrchu koule je intenzita grav.pole konstantní a kolmá k povrchu:



Gaussův zákon – vztah mezi intenzitou pole E na uzavřené Gaussově ploše a hmotou uzavřenou uvnitř plochy

$$\Phi = \iint_{povrch koule} \vec{I} \cdot d\vec{S} = I \iint_{povrch koule} dS = I \cdot 4\pi r^2 \quad \left. \right\} \quad I = -\kappa \frac{m}{r^2}$$

$$\Phi = -4\pi\kappa m$$

Pozn.:

Gaussova věta: $\iint_{S(V)} \vec{I} \cdot d\vec{S} = \iiint_V \vec{\nabla} \cdot \vec{I} dV$ potom: $\vec{\nabla} \cdot \vec{I} = -4\pi\kappa\rho(\vec{r})$ **(Gaussův z. v dif.tvaru)**

kde $\vec{\nabla} \cdot \vec{I} \equiv \operatorname{div} \vec{I} = \left(\frac{\partial}{\partial x_1}, \frac{\partial}{\partial x_2}, \frac{\partial}{\partial x_3} \right) (I_1, I_2, I_3) = \frac{\partial I_1}{\partial x_1} + \frac{\partial I_2}{\partial x_2} + \frac{\partial I_3}{\partial x_3}$... divergence vektoru

Gaussův zákon

Gaussův z. \Leftrightarrow mocnitel r v Newt. g.z. je přesně 2 (závislost na vzdálenosti se kompenzuje)

Gaussův z. je ekvivalentní zápis pro Newtonův g.z.

Pozn. pro elektrické náboje (Coulombův z.): $\kappa \Leftrightarrow -1/4\pi\epsilon_0$, tj. $\vec{\nabla} \cdot \vec{I} = Q/\epsilon_0$ Q - el. náboj

Pozn. pole vně homogenní koule/kulové slupky – působící síla v lib. vzdálenosti je stejná, jako by veškerá hmota byla soustředěna v jejím středu, proč?

Př.: kulová slupka – I vně stejně jako h.b., uvnitř $I = 0$

koule poloměru R : I vně stejně jako h.b., uvnitř $I = -\kappa mr/R^3$, (r = vzdálenost od středu)

nekonečná deska $I = -2\pi\kappa\sigma$, σ je plošná hustota desky

nekonečná tyč $I = -2\kappa\rho/r$, ρ je délková hustota tyče

dvojdeska uvnitř 0, vně $2I$ (el. deskový kondenzátor opačně)

Grav. pole uvnitř slupky – názorný pohled na základě Newt.g.z.:

$d\omega$ - prostorový úhel, z definice prost.úhlu:

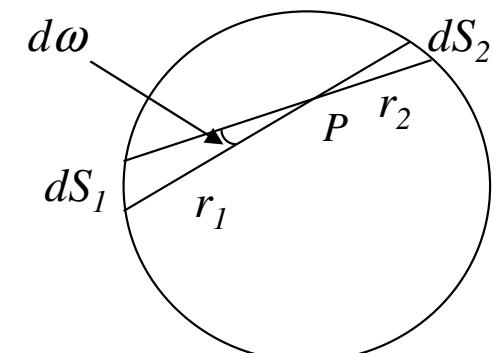
$$d\omega = dS_1/r_1^2 = dS_2/r_2^2, \text{ kde } dm = \sigma dS \quad (\sigma \text{ je plošná hustota}), \text{ tedy } dm_1/r_1^2 = dm_2/r_2^2 \text{ neboli } dI_1 = dI_2$$

Příspěvky dE od plošných elementů dS_i v lib.bodě P jsou stejně

velké opačně orientované a vzájemně se kompenzují

Intenzita gravitačního pole v libovolném bodě uvnitř homogenní slupky = 0, potenciál $\varphi = \text{konst.}$

Ot.: Jedná se o "gravitační Faradayovu klec" ?



Intenzita a potenciál kulové slupky a homogenní koule

Úloha: výpočet intenzity a potenciálu uvnitř s vně homogenní koule a slupky

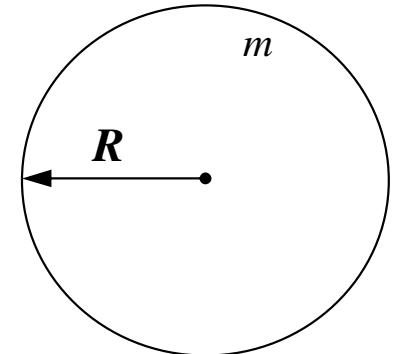
Vně slupky / koule: $I = -\kappa \frac{m}{r^2}, \quad \varphi = -\kappa \frac{m}{r}$

Uvnitř slupky: $I = 0, \quad \varphi = \text{const} = -\kappa \frac{m}{R}$

Uvnitř koule: $I = -\kappa \frac{m'}{r^2} = -\kappa \frac{mr^3}{r^2 R^3} = -\kappa \frac{mr}{R^3}$

$$\varphi = -\int E dr = \kappa \frac{m}{R^3} \int r dr = \kappa \frac{mr^2}{2R^3} + C$$

na povrchu: $\varphi(R) = \kappa \frac{mR^2}{2R^3} + C = -\kappa \frac{m}{R}$ (spojitost φ , tj. $C = -\kappa \frac{3m}{2R}$)



- nakresli grafy