

Gaussův zákon

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

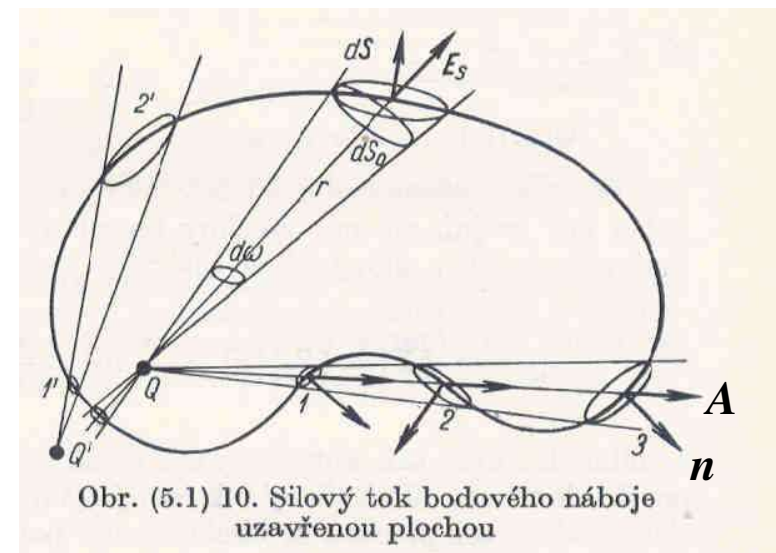
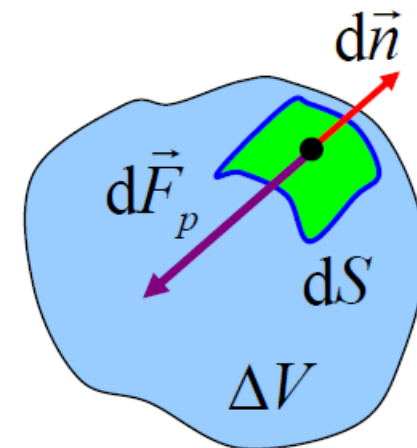
viz část FI-9 Hydromechanika:

Tok vektorového pole uzavřenou plochou ohraničující objem V

- Hustota toku vektoru \mathbf{A} plochou dS , \mathbf{n} – normála
- Tok plochou dS : $d\Phi = \mathbf{A} \cdot \mathbf{n} dS = \mathbf{A} \cdot d\mathbf{S}$,
kde $\mathbf{n} dS \equiv d\mathbf{S}$
- Celkový tok vektoru Gaussovou plochou S (\sim celkovému počtu siločár procházející plochou)

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

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



Gaussův zákon

Gaussův zákon:

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

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:

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

= 0 pokud není uvnitř plochy žádná hmota

Odvození NGZ z GZ pro h.b. resp.

homog.kouli:

z důvodů symetrie volíme G.plochu

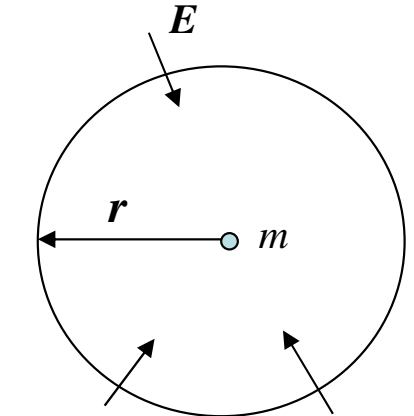
kouli o poloměru $r \Rightarrow$ na povrchu

koule je intenzita grav.pole

konstantní a kolmá k povrchu:

$$\Phi = \underbrace{\oiint_{\text{povrch koule}} \vec{I} \cdot d\vec{S}}_{\text{povrch koule}} = I \underbrace{\oiint_{\text{povrch koule}} dS}_{\text{povrch koule}} = I \cdot 4\pi r^2$$

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



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

$$I = -\kappa \frac{m}{r^2}$$

Pozn.:

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

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

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 $I = -\kappa m r / R^3$, (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)

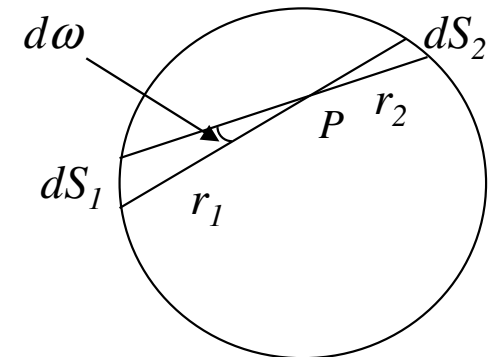
Grav. pole uvnitř slupky – názorný pohled na základě Newt.g.z.:

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

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

Príspevky 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 ϕ = konst.

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



Intenzita a potenciál kulové slupky a homogenní koule

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

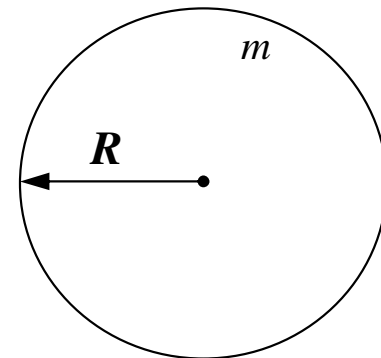
Vně slupky / koule: $I = -\kappa \frac{m}{r^2}, \quad \varphi = -\kappa \frac{m}{r}$

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

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

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

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



- nakresli grafy