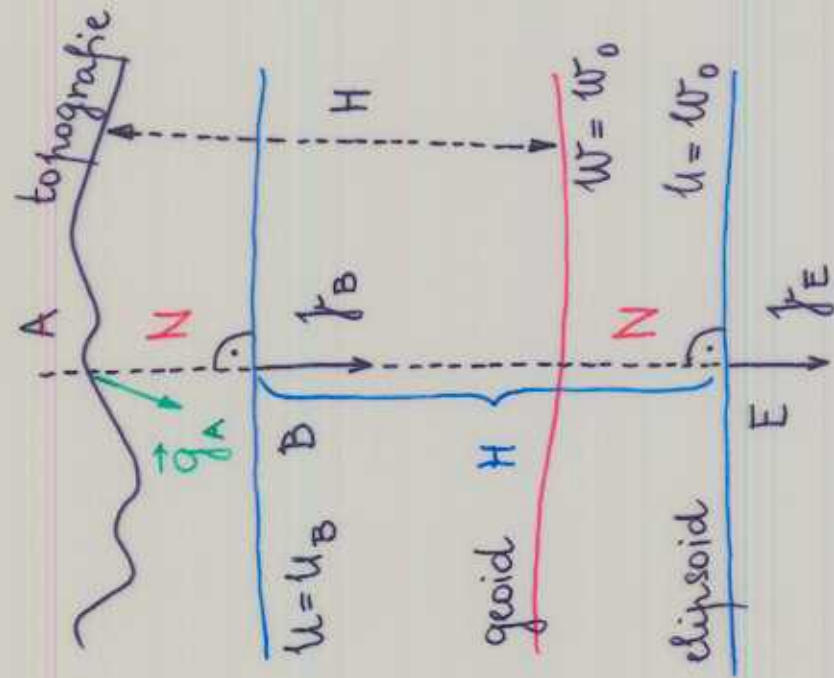


ZÁKLADNÍ GRAVIMETRICKÁ ROVNICE (Stokes)

- vztah mezi g a T před příchodem GPS



tíhová porucha: $g_A - \gamma_A \doteq - \frac{\partial T}{\partial m} \Big|_A$

$$\gamma_A - \gamma_B \doteq \frac{\partial \gamma}{\partial m} \Big|_B - N = \frac{\partial \gamma}{\partial m} \Big|_B - \frac{T_A}{\gamma_B}$$

$$\gamma_B \doteq \gamma_E + \frac{\partial \gamma}{\partial m} \Big|_E H$$

tíhová anomálie:

$$g_A - \gamma_B = - \frac{\partial T}{\partial m} \Big|_B + \frac{\partial \gamma}{\partial m} \Big|_B - \frac{T_A}{\gamma_B}$$

sférická aproximace:

$$g_A - \gamma_B \doteq - \frac{\partial T}{\partial r} \Big|_A - \frac{2}{r_B} T_A$$

r - nivelační

FORMULACE ÚLOH S HRANIČNÍ PODMÍNKOU

- základní gravimetrická rovnice = diferenciální rovnice
- pro transformaci $g \rightarrow T$
- pro řešení nutno dodat další podmínky:

$$\nabla^2 T = 0 \quad \dots \quad T \text{ je harmonická funkce vně geoidu}$$

$$\lim T = 0 \quad \dots \quad T \text{ je regulární v nekonečnu}$$

$$\Delta g_B = - \frac{2}{r_B} T_B - \frac{\partial T}{\partial r} \Big|_B$$

$$\Delta g_B = - \frac{\partial T}{\partial r} \Big|_B$$

- třetí (Robinova) úloha
- stále velmi častá v geodézii
- druhá (Neumannova) úloha
- nabývá na významu
- tzv. Stokesův problém
- tzv. Holmův problém

ŘEŠENÍ STOKESOVY ÚLOHY

- formulace úlohy (sférická aproximace)

$$\nabla^2 T = 0$$

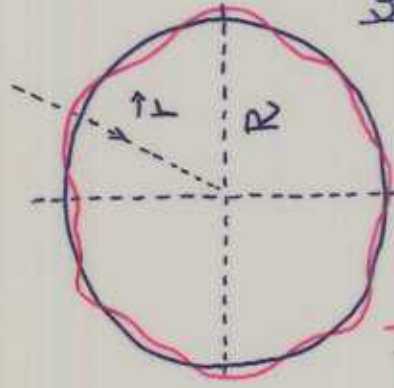
... T je harmonické vně koule

$$\Delta g = -\frac{2}{R} T - \frac{\partial T}{\partial r}$$

... hraniční podmínka

$$\lim_{r \rightarrow 0} T = 0$$

... regularita



koule

geoid

- řešení pomocí Greenova integrálu:

$$T = \frac{R}{4\pi} \oint \int_{\Sigma} \Delta g S(\gamma) d\Sigma'$$

Stokesův
integrál

$S(\gamma)$... sférická Stokesova funkce (Stokes 1849)

γ ... sférická vzdálenost výpočetní - integrační bod

ŘEŠENÍ HOTINOVY ÚLOHY

- formulace úlohy (sférická aproximace):

$$\nabla^2 T = 0$$

... T je harmonické vně koule

$$\delta g = - \frac{\partial T}{\partial r}$$

... hraniční podmínka

$$\lim_{r \rightarrow 0} T = 0$$

... regularita

- řešení pomocí Greenova integrálu:

$$T = \frac{R}{4\pi} \oint_{\Sigma} \delta g \mathcal{H}(y) d\Sigma'$$

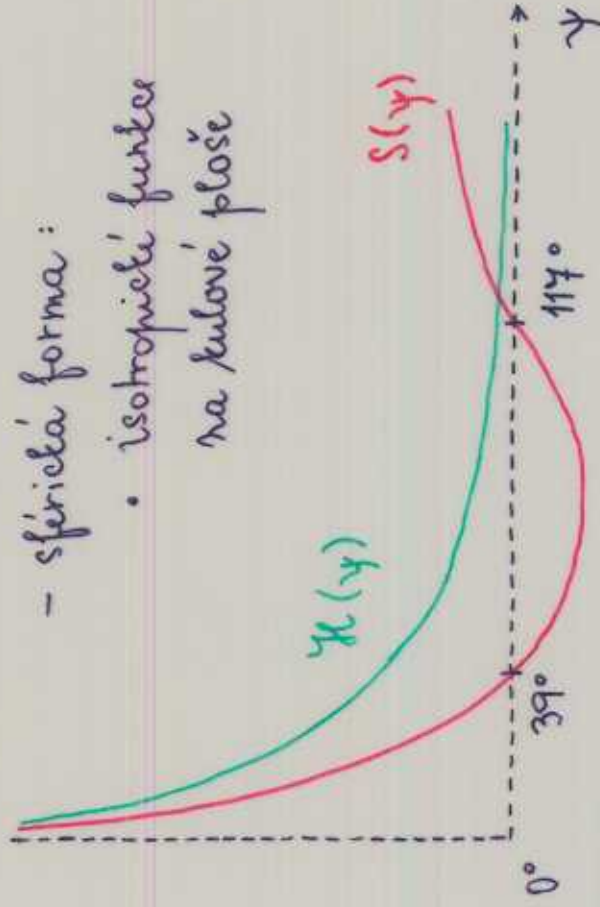
\mathcal{H} Hotinův integrál

$\mathcal{H}(y)$... Hotinova sférická funkce (Hotin 1969)

- pokud jsou splněny všechny podmínky, řešení Hotinovy (i Hotinovy) úlohy existuje, je jednoznačné a stabilní

GREENOVY FUNKCE TYPY STOKES A HOTINE

- sférická forma:
 - isotropická funkce na kulové ploše



- obě funkce jsou singulární:

$$\lim_{y \rightarrow 0} S(y) = \lim_{y \rightarrow 0} Y(y) = +\infty$$

- spektrální forma:

$$S(y) = \sum_{n=2}^{\infty} \frac{2n+1}{n-1} P_n(\cos y)$$

$$Y(y) = \sum_{n=2}^{\infty} \frac{2n+1}{n+1} P_n(\cos y)$$

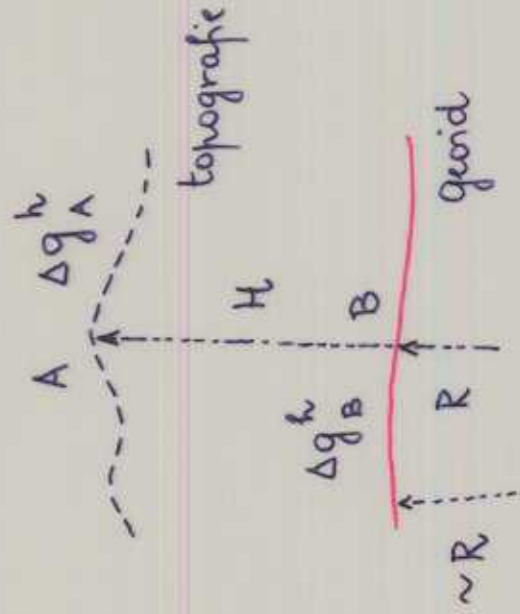
- prostorový tvar:

$$S(y) = 1 + \csc \frac{y}{2} - 6 \sin \frac{y}{2} - 5 \cos y - 3 \cos y \ln \left(\sin \frac{y}{2} + \sin^2 \frac{y}{2} \right)$$

$$Y(y) = \csc \frac{y}{2} - \ln \left(1 + \csc \frac{y}{2} \right)$$

- singularita je řešitelná v obou případech

HARMONICKÉ PRODLUŽOVÁNÍ TÍHOVÝCH DAT



- problém: tíhová data na topografii, ale žadaná na geoidu

- řešení: harmonické prodlužování

$$\nabla^2 [r \Delta g^h] = 0 \quad \dots \text{vně geoidu}$$

$$\Delta g_B^h = f \quad \dots \text{hraniční podmínka}$$

$$\lim \Delta g^h = 0 \quad \dots \text{regularita}$$

= Dirichletova úloha

$$\Delta g_A^h = \Delta g_B^h + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n!} \frac{\partial \Delta g^h}{\partial r} \Big|_B$$

- problémy s konvergencí!

- řešení pomocí Greenova integrálu:

$$\Delta g_A^h = \frac{r_A}{4\pi R} \iint_{\Sigma} \Delta g_B^h P(R, \gamma, r_A) dE'$$

- nutno řešit inverzi (nestabilní Fredholmův integrál)

ŘEŠENÍ GEOIDU POMOCÍ JEDINÉ INTEGRÁLNÍ ROVNICE

- Stokesův (či Helmholcov) a Abel-Poissonův integrál lze kombinovat

$$\nabla^2 T^h = 0 \quad \dots \text{vně geoidu}$$

$$\Delta g_A^h = -\frac{2}{r_A} T_A^h - \frac{\partial T^h}{\partial r} \Big|_A$$

... na topografii

$$\lim_{r \rightarrow \infty} T^h = 0 \quad \text{v nekonečnu}$$

$$T_B^h = ?$$

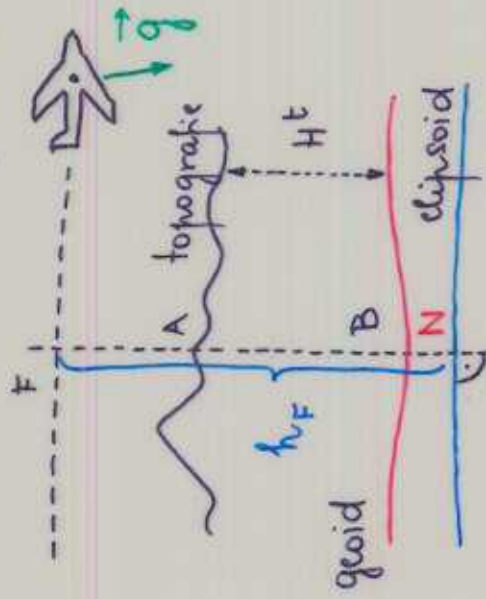
$$\text{- řešení:} \quad \Delta g_A^h = \frac{1}{4\pi R} \iint_E T_B^h K(R, \psi, r_A) dE'$$

- integrační jádro K má vlastnosti funkce S a funkce P
- rovnice je opět Fredholmova integrační rovnice (**stabilní**):

$$\text{vektorově} \quad \Delta g_A^h = \mathbb{T}_B^h \mathbb{K} \Rightarrow \mathbb{T}_B^h = \mathbb{K}^{-1} \Delta g_A^h$$

ŘEŠENÍ GEOIDU Z LETECKÝCH DAT

- letecká data jsou specifická:



rychlé a homogenní pokrytí, nákladné vysoký měřicí šum - filtrování dat

- všechny data mají GPS souřadnice

=> **Holmova úloha**

- gravimetrická redukce (smažší)

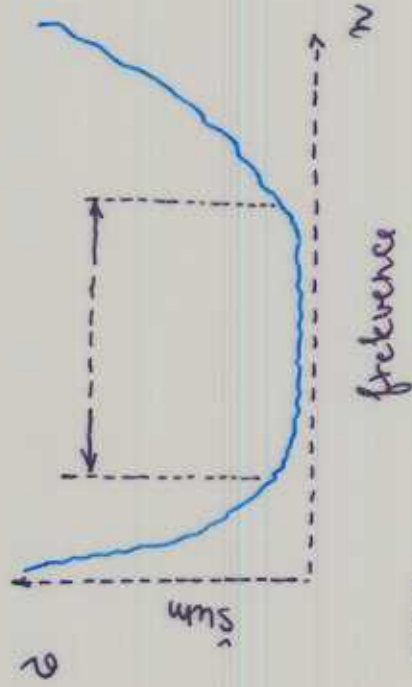
- řešení (jedem integrál):

$$T^b = \frac{r_F}{4\pi} \iint_{\Sigma} S g_F^b g_F^b (R, \psi, r_F) d\Sigma'$$

=> řešení je frekvenčně omezeno

- zvláštnost: funkce g^b nemá

prostorový tvar, řada nekonverguje!



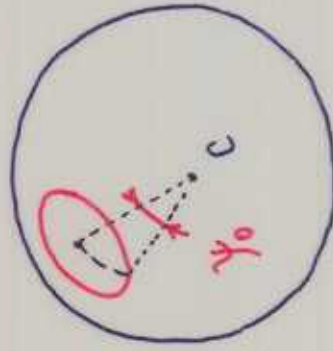
NUMERICKÉ ŘEŠENÍ GREENOVÝCH INTEGRÁLŮ 1.

- dnes běžně užívané dvě metody : **prostorová integrace (klasika)**
spektrální metody

a) Prostorová integrace (kvadratura) :

- numerická integrace přes střední hodnoty uvnitř integrační oblasti

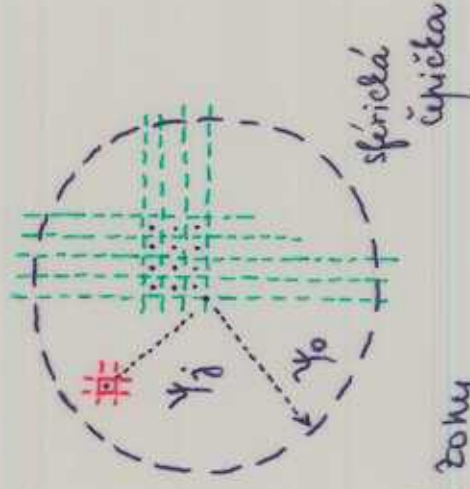
ref.
koule



$$\gamma = \frac{R}{4\pi} \sum_j^N \bar{\Delta g}_j S(\psi_j) \Delta \epsilon_j$$

$\bar{\Delta g}_j$... střední hodnota

funkce Δg v oblasti $\Delta \epsilon_j$



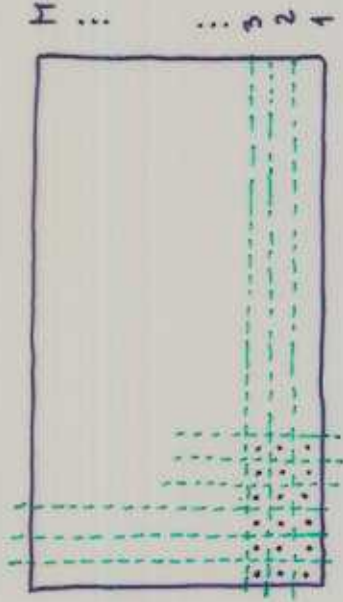
- výhody : snadná formula, jednoduché vzdálení zóny

- přesnost závisí na volbě parametrů ψ_0 a $\Delta \epsilon$

- numerická náročnost

NUMERICKÉ ŘEŠENÍ GREENOVÝCH INTEGRÁLŮ 2.

- b) spektrální metody (od 70. let 20. st. v geodézii)
- založeny na konvolučním teorému
 - Snaha o rychlejší výpočet 2-D integrálů



$$T = \frac{R\Delta\epsilon}{4\pi} F^{-1} \left\{ \sum_k^M F(\Delta g_k \cos \phi_k) F(s) \right\}$$

F ... spektrální operátor (Fourier)

F^{-1} ... inverze F

- výhody: rychlý výpočet
- komplikovaná počítačová realizace, vzdálené zóny
- data musí splňovat požadavek pro aplikaci FFT (FHT)
 - dnes poměrně rozšířený postup