

aceleração gravitacional de um fio finito de comprimento $2a$

(7)

(ver esquema no ppt de atração gravitacional de formas simples)

$$g_y(P) = 0 \rightarrow \text{não tem massa ao longo do eixo } y$$

$$g_z(P) = 0 \rightarrow P \text{ está simétrico} \Rightarrow \text{massa de } \phi \text{ a } i \text{ igual à massa de } \phi - a$$

$$\vec{g}(P) = -G \int_V \rho \frac{\vec{r}}{r^2} dV = -\vec{i} G \lambda x \int_{-a}^a \frac{1}{r^3} dz$$

$\lambda \Rightarrow$ densidade linear em kg/m

$$r = [(x-x')^2 + (z-z')^2]^{1/2}$$

$$\triangle OPQ = \theta$$

$$r = x \sec \theta = \frac{x}{\cos \theta}$$

$$z' = x \tan \theta = x \frac{\sin \theta}{\cos \theta}$$

$$dz' = x \sec^2 \theta d\theta$$

$$\triangle OPa = \theta_0$$

$$\vec{g}(P) = -\vec{i} G \lambda x \int_{-\theta_0}^{\theta_0} \frac{1}{x^3 \sec^3 \theta} \cdot x \sec^2 \theta d\theta =$$

$$= -\vec{i} G \lambda \frac{x}{x^2} \int_{-\theta_0}^{\theta_0} \frac{1}{\sec \theta} d\theta = -\vec{i} G \lambda \frac{1}{x} \int_{-\theta_0}^{\theta_0} \cos \theta d\theta = -\vec{i} \frac{2G\lambda}{x} \sin \theta_0$$

$$\vec{g}(P) = -\vec{i} G \lambda \frac{a}{x \sqrt{x^2 + a^2}}$$

fio infinito $a \rightarrow \infty \quad \vec{g}(P) = -\vec{i} \frac{G\lambda}{x} \Rightarrow \vec{g}(P) = -\frac{2G\lambda}{x} \vec{i}$

Potencial gravitacional de um fio finito de comprimento $2a$

$$V(P) = G \lambda \int_{-a}^a \frac{1}{r} dz'$$

$$\theta = OPQ$$

$$\theta_0 = OPa$$

$$r = x \sec \theta$$

$$z' = x \tan \theta \quad dz' = x \sec^2 \theta d\theta$$

$$V(P) = G \lambda \int_{-\theta_0}^{\theta_0} \frac{1}{x \sec \theta} x \sec^2 \theta d\theta = G \lambda \int_{-\theta_0}^{\theta_0} \sec \theta d\theta \quad (8)$$

$$V(P) = G \lambda \ln \left(\frac{1 + \sin \theta_0}{1 - \sin \theta_0} \right) = G \lambda \ln \left[\frac{\sqrt{x^2 + a^2} + a}{\sqrt{x^2 + a^2} - a} \right] \quad (9)$$

$$\oplus \frac{1 + \frac{a}{\sqrt{x^2 + a^2}}}{1 - \frac{a}{\sqrt{x^2 + a^2}}} = \frac{\sqrt{x^2 + a^2} + a}{\sqrt{x^2 + a^2} - a} \cdot \frac{\sqrt{x^2 + a^2} + a}{\sqrt{x^2 + a^2} + a} = \frac{\sqrt{x^2 + a^2} + a}{\sqrt{x^2 + a^2} - a}$$

filio infinito $\rightarrow a \rightarrow \infty \therefore V(P) \rightarrow \infty \Rightarrow$ retirar a condição de que $V(P \rightarrow \infty) = 0$

por definição

$$V(P) = G \lambda \left[\ln \left(\frac{\sqrt{x^2 + a^2} + a}{\sqrt{x^2 + a^2} - a} \right) - \ln \left(\frac{\sqrt{1 + a^2} + a}{\sqrt{1 + a^2} - a} \right) \right]$$

↑
constante ϕ que:

$$a \rightarrow \infty \quad V(P) = 2 G \lambda \ln \frac{1}{x}$$

P está num plano (x, y)

$$V(P) = 2 G \lambda \ln \frac{1}{r}$$

$$r = \sqrt{(x - x')^2 + (y - y')^2} \quad \text{perpendicular ao fio}$$

cilindro infinito de raio a . Potencial gravitacional perpendicular ao eixo do cilindro

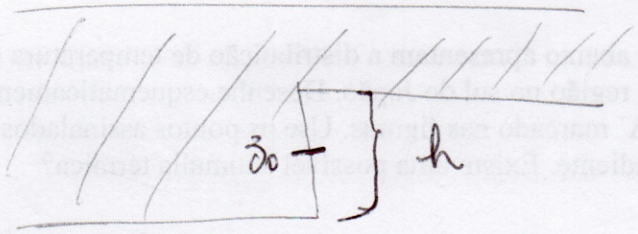
$$V(P) = 2 \pi a^2 \rho G \ln \frac{1}{r}$$

$$\vec{g}(P) = -2 \pi a^2 G \rho \frac{1}{r} \hat{r}$$

camada fina \Rightarrow caso infinito reduz-se ao plano de Bouguer sendo que t é a espessura da camada.

camada espessa

altura h
densidade ρ
centro em z_0



calculo s' como se fosse a soma de camadas finas de espessura dz .

a aproximação $q_z = G \rho h \left[\frac{\pi}{2} + \tan^{-1} \frac{z}{z_0} \right]$ tem erro de

2%. supondo que $z_0 > 2h$.

