## Instituto de Física Gleb Wataghin UNICAMP

F315 Mecânica Geral - Prova 2 - turmas A e B

10. Semestre de 2012

gabari to Nome:

Turma:

RA:

Esta prova contém 5 folhas. Pode-se usar o verso destas folhas para a resolução dos exercícios e para rascunho.

- 1. (a) Mostre que  $\vec{\nabla} \times \vec{F} = 0$  é condição necessária para se escrever univocamente uma função energia potencial associada à force E ciada à força  $\vec{F}$ .
  - (b) Encontre, quando possível, a função energia potencial V(x,y,z) associada às seguintes forças:

- i.  $\vec{F}(x,y,z) = Ay\hat{\mathbf{x}} + Bx\hat{\mathbf{y}}$ ii.  $\vec{F}(x,y,z) = Ax\hat{\mathbf{x}} + By\hat{\mathbf{y}} + Cz\hat{\mathbf{z}}$ (A, B e C são constantes e  $\hat{\mathbf{x}}$ ,  $\hat{\mathbf{y}}$  e  $\hat{\mathbf{z}}$  são os versores em coordenadas cartesianas associados às coordenadas x,  $y \in z$ , respectivamente).

Dado:

Teorema de Stokes:

$$\int_C \vec{A} . d\vec{r} = \int \int_S \hat{\mathbf{n}} . (\vec{\nabla} \times \vec{A}) ds$$

onde S é a superfície no espaço limitada pela curva fechada C e  $\vec{A}$  é um vetor qualquer.

a) Signado o Terrema de Stoker, se 
$$\overline{\mathcal{J}} \times \overline{F} = 0 \Rightarrow \int_{C} \overline{F} \cdot d\overline{r} = 0 \Rightarrow$$

$$C = \int_{C_1} F = 0 \Rightarrow \int_{C_2} F \cdot d\overline{r} = \int_{C_2} F \cdot d\overline{r} \Rightarrow a$$

$$C = \int_{C_1} F \cdot d\overline{r} = \int_{C_2} F \cdot d\overline{r} \Rightarrow a$$

integral não depende do caminho de integração e esta e a condição para definir a energia potencial como  $V(\overline{r}) = -\int_{C_2} F \cdot d\overline{r}$ .

b) i)  $\overline{\mathcal{J}} \times \left[ Ay \hat{x} + Bx \hat{y} \right] = (A - B) \hat{z} \neq 0 \quad (pois A + B) \Rightarrow \cancel{A} V(\overline{r})$ 

ii)  $\overline{\mathcal{J}} \times \left[ Ay \hat{x} + Bx \hat{y} \right] = -\int_{C_2} Ax \, dx - \int_{C_2} By \, dy - \int_{C_2} Cz \, d\overline{z} = \int_{C_2} Ax \, dx - \int_{C_2} By \, dy - \int_{C_2} Cz \, d\overline{z} = \int_{C_2} Ax \, dx - \int_{C_2} By \, dy - \int_{C_2} Cz \, d\overline{z} = \int_{C_2} Ax \, dx - \int_{C_2} By \, dy - \int_{C_2} Cz \, d\overline{z} = \int_{C_2} Ax \, dx - \int_{C_2} By \, dy - \int_{C_2} Cz \, d\overline{z} = \int_{C_2} Ax \, dx - \int_{C_2} By \, dy - \int_{C_2} Cz \, d\overline{z} = \int_{C_2} Ax \, dx - \int_{C_2} By \, dy - \int_{C_2} Cz \, d\overline{z} = \int_{C_2} Ax \, dx - \int_{C_2} By \, dy - \int_{C_2} Cz \, d\overline{z} = \int_{C_2} Ax \, dx - \int_{C_2} By \, dy - \int_{C_2} Cz \, d\overline{z} = \int_{C_2} Ax \, dx - \int_{C_2} By \, dy - \int_{C_2} Cz \, d\overline{z} = \int_{C_2} Ax \, dx - \int_{C_2} By \, dy - \int_{C_2} Cz \, d\overline{z} = \int_{C_2} Ax \, dx - \int_{C_2} By \, dy - \int_{C_2} Cz \, d\overline{z} = \int_{C_2} Ax \, dx - \int_{C_2} By \, dy - \int_{C_2} Cz \, d\overline{z} = \int_{C_2} Ax \, dx - \int_{C_2} By \, dy - \int_{C_2} Cz \, d\overline{z} = \int_{C_2} Ax \, dx - \int_{C_2} By \, dy - \int_{C_2} Cz \, d\overline{z} = \int_{C_2} Ax \, dx - \int_{C_2} By \, dy - \int_{C_2} Cz \, d\overline{z} = \int_{C_2} Ax \, dx - \int_{C_2} By \, dy - \int_{C_2} Cz \, d\overline{z} = \int_{C_2} Ax \, dx - \int_{C_2} By \, dy - \int_{C_2} Cz \, d\overline{z} = \int_{C_2} Ax \, dx - \int_{C_2} By \, dy - \int_{C_2} Ax \, dx - \int_{C_2} Ax$ 

- 2. (a) Demonstre que um corpo sujeito a uma força central atrativa cujo módulo varia com o inverso do quadrado da distância tem suas trajetórias descritas como elipses, parábolas ou hipérboles. (Indique explicitamente se houver alguma restrição sobre o Momento Angular  $\vec{L}$  na sua demonstração).
- (2,5 pouts) (b) Encontre o raio da única trajetória circular possível. Dados:

Equação das cônicas com foco em r=0:

$$\frac{1}{\pi} = B + A\cos\theta$$

Componentes da aceleração em coordenadas polares:

$$a_r = \frac{d^2r}{dt^2} - r(\frac{d\theta}{dt})^2$$
 
$$a_\theta = r\frac{d^2\theta}{dt^2} + 2\frac{dr}{dt}\frac{d\theta}{dt},$$
 Se  $r = \frac{1}{u}$  então  $\frac{d^2r}{dt^2} = -\frac{L^2u^2}{v^2}\frac{d^2u}{dt^2}$ 

a) 
$$\vec{F}(r) = -\frac{K}{r^2} \hat{r}$$
  $(K>0) \Rightarrow Egg do Moviments:$ 

$$m\vec{r} - mr\vec{\theta}^2 = -\frac{K}{r^2} \hat{\theta} = mr\vec{\theta} + 2m\vec{r}\vec{\theta} = 0 \Rightarrow$$

 $\frac{d^2u}{d\theta^2} + u = \frac{m \, K}{L^2}$  que é a equação de um ose, harmônico forçado cuya solução é:

$$u = \frac{1}{\Gamma} = \frac{m \, \mathcal{K}}{L^2} + A \cos \left(\theta - \theta_0\right) \quad \text{una còni ca com foco em}$$

$$\Gamma = 0, \text{ oui en tada em } \theta_0,$$

$$2 \quad \text{no plano } (\Gamma, \theta)$$

b) 0 potencial efetivo:  $||V(r)|| = -\int_{r_s}^{r} \left(-\frac{K}{r^2} + \frac{L^2}{mr^3}\right) dr = -\frac{K}{r} + \frac{L^2}{lmr^2} \left(r_s \rightarrow \infty\right)$ 

para 
$$K < 0 \in [L \neq 0] \Rightarrow \text{netical solve } L$$

$$|V''|_{\Gamma = \Gamma_0} = 0 \Rightarrow |\Gamma_0 = \frac{L^2}{mK}|$$