1. Cinemática
$$v = \frac{ds}{dt} \left| a_t = \frac{dv}{dt} \right| a_t = v \frac{dv}{ds} \left| a_t = a \cos \theta \right| a_n = a \sin \theta \left| v_x = \frac{dx}{dt} \right| a_x = \frac{dv_x}{dt} \left| a_x = v_x \frac{dv_x}{dx} \right| a_t = const.$$

$$v(s)^2 = v_i^2 + 2a_t(s - s_i) \quad \& \quad s(t) = s_i + v_i(t - t_i) + \frac{1}{2} a_t(t - t_i)^2$$

2. Cinemática vetorial
$$\vec{a} \cdot \vec{b} = a \ b \cos \theta = a_x b_x + a_y b_y + a_z b_z$$
 $a = \sqrt{\vec{a} \cdot \vec{a}} \vec{b} = x \hat{\imath} + y \hat{\jmath} + z \hat{k} \vec{b} = \frac{d\vec{r}}{dt} \vec{a} = \frac{d\vec{v}}{dt}$ $\vec{r} = \vec{r_0} + \int_0^t \vec{v} \ dt \vec{b} = \vec{v_0} + \int_0^t \vec{a} \ dt$

Movimento Relativo: $\vec{r}' = \vec{r} + \vec{r}'_0$ $\vec{v}' = \vec{v} + \vec{v}'_0$ $\vec{a}' = \vec{a} + \vec{a}'_0$

3. Movimento curvilíneo
$$\vec{a} \times \vec{b} = -\vec{b} \times \vec{a} \mid \vec{a} \times \vec{b} = a \ b \sin \theta \ \hat{n} = \begin{vmatrix} \hat{\imath} & \hat{\jmath} & \hat{k} \\ a_x & a_y & a_z \\ b_x & b_y & b_z \end{vmatrix} \mid \vec{v} = \dot{s} \ \hat{e}_t \mid \vec{a} = \dot{v} \ \hat{e}_t + \frac{v^2}{R} \ \hat{e}_n \mid a^2 = a_t^2 + a_n^2$$

4. Mecânica vetorial
$$\int_{t_1}^{t_2} \sum_{i=1}^{n} \vec{F}_i \ dt = \vec{p}_2 - \vec{p}_1$$
 $\vec{p} = m\vec{v}$ $\sum_{i=1}^{n} \vec{F}_i = m \ \vec{a}$ $\vec{P} = m \ \vec{g}$ $F_e \le \mu_e R_n$ $F_c = \mu_c R_n$

Esfera num fluido:
$$N_R = r v \left(\frac{\rho}{\eta}\right)$$
 $F_f = 6 \pi \eta r v \left(N_R < 1\right)$ $F_f = \frac{\pi}{4} \rho r^2 v^2 \left(N_R > 10^3\right)$

5. Dinâmica dos corpos rígidos
$$M_O = F d \mid \vec{M}_O = \vec{r} \times \vec{F} \mid M_Z = \begin{vmatrix} x & y \\ F_x & F_y \end{vmatrix}$$
 " F_x " = Componente x de F — " x " posição ponto aplicação de força

$$\vec{r}_{cm} = \frac{1}{m} \int \vec{r} \, dm \, \left| \, \vec{v}_{cm} = \frac{1}{m} \int \vec{v} \, dm \, \left| \, \vec{a}_{cm} = \frac{1}{m} \int \vec{a} \, dm \, \right| \, F_1 d_1 = F_2 d_2 \, \left| \, \begin{array}{c} \sum_{i=1}^n \vec{F}_i = m \, \vec{a}_{cm} \, \\ I_z = I_{CM} + m d^2 \, \\ \end{array} \right| \, \vec{F}_r = m \, \vec{a}_{cm} \, \left| \, \begin{array}{c} \sum_{i=1}^n \vec{F}_i = m \, \vec{a}_{cm} \, \\ \end{array} \right| \, \sum_{i=1}^n \vec{F}_i = m \, \vec{a}_{cm} \, \left| \, \begin{array}{c} \sum_{i=1}^n M_{z,i} = I_z \, \alpha \, \\ \end{array} \right| \, I_z = \int R^2 \, dm \, \left| \, \begin{array}{c} \sum_{i=1}^n \vec{F}_i = m \, \vec{a}_{cm} \, \\ \end{array} \right| \, \left| \, \begin{array}{c} \sum_{i=1}^n M_{z,i} = I_z \, \alpha \, \\ \end{array} \right| \, I_z = \int R^2 \, dm \, \left| \, \begin{array}{c} \sum_{i=1}^n \vec{F}_i = m \, \vec{a}_{cm} \, \\ \end{array} \right| \, \left| \, \begin{array}{c} \sum_{i=1}^n \vec{F}_i = m \, \vec{a}_{cm} \, \\ \end{array} \right| \, \left| \, \begin{array}{c} \sum_{i=1}^n \vec{F}_i = m \, \vec{a}_{cm} \, \\ \end{array} \right| \, \left| \, \begin{array}{c} \sum_{i=1}^n \vec{F}_i = m \, \vec{a}_{cm} \, \\ \end{array} \right| \, \left| \, \begin{array}{c} \sum_{i=1}^n \vec{F}_i = m \, \vec{a}_{cm} \, \\ \end{array} \right| \, \left| \, \begin{array}{c} \sum_{i=1}^n \vec{F}_i = m \, \vec{a}_{cm} \, \\ \end{array} \right| \, \left| \, \begin{array}{c} \sum_{i=1}^n \vec{F}_i = m \, \vec{a}_{cm} \, \\ \end{array} \right| \, \left| \, \begin{array}{c} \sum_{i=1}^n \vec{F}_i = m \, \vec{a}_{cm} \, \\ \end{array} \right| \, \left| \, \begin{array}{c} \sum_{i=1}^n \vec{F}_i = m \, \vec{a}_{cm} \, \\ \end{array} \right| \, \left| \, \begin{array}{c} \sum_{i=1}^n \vec{F}_i = m \, \vec{a}_{cm} \, \\ \end{array} \right| \, \left| \, \begin{array}{c} \sum_{i=1}^n \vec{F}_i = m \, \vec{a}_{cm} \, \\ \end{array} \right| \, \left| \, \begin{array}{c} \sum_{i=1}^n \vec{F}_i = m \, \vec{a}_{cm} \, \\ \end{array} \right| \, \left| \, \begin{array}{c} \sum_{i=1}^n \vec{F}_i = m \, \vec{a}_{cm} \, \\ \end{array} \right| \, \left| \, \begin{array}{c} \sum_{i=1}^n \vec{F}_i = m \, \vec{a}_{cm} \, \\ \end{array} \right| \, \left| \, \begin{array}{c} \sum_{i=1}^n \vec{F}_i = m \, \vec{a}_{cm} \, \\ \end{array} \right| \, \left| \, \begin{array}{c} \sum_{i=1}^n \vec{F}_i = m \, \vec{a}_{cm} \, \\ \end{array} \right| \, \left| \, \begin{array}{c} \sum_{i=1}^n \vec{F}_i = m \, \vec{a}_{cm} \, \\ \end{array} \right| \, \left| \, \begin{array}{c} \sum_{i=1}^n \vec{F}_i = m \, \vec{a}_{cm} \, \\ \end{array} \right| \, \left| \, \begin{array}{c} \sum_{i=1}^n \vec{F}_i = m \, \vec{a}_{cm} \, \\ \end{array} \right| \, \left| \, \begin{array}{c} \sum_{i=1}^n \vec{F}_i = m \, \vec{a}_{cm} \, \\ \end{array} \right| \, \left| \, \begin{array}{c} \sum_{i=1}^n \vec{F}_i = m \, \vec{a}_{cm} \, \\ \end{array} \right| \, \left| \, \begin{array}{c} \sum_{i=1}^n \vec{F}_i = m \, \vec{a}_{cm} \, \\ \end{array} \right| \, \left| \, \begin{array}{c} \sum_{i=1}^n \vec{F}_i = m \, \vec{a}_{cm} \, \\ \end{array} \right| \, \left| \, \begin{array}{c} \sum_{i=1}^n \vec{F}_i = m \, \vec{a}_{cm} \, \\ \end{array} \right| \, \left| \, \begin{array}{c} \sum_{i=1}^n \vec{F}_i = m \, \vec{a}_{cm} \, \\ \end{array} \right| \, \left| \, \begin{array}{c} \sum_{i=1}^n \vec{F}_i = m \, \vec{a}_{cm} \, \\ \end{array} \right| \, \left| \, \begin{array}{c} \sum_{i=1}^n \vec{F}_i = m \, \vec{a}_{cm} \, \\ \end{array} \right| \, \left| \, \begin{array}{c} \sum_{i=1}^n \vec{F}_i = m \, \vec{a}_{cm} \, \\ \end{array} \right| \, \left| \, \begin{array}{c} \sum_$$

6. Trabalho e Energia

$$W_{12} = \int_{s_1}^{s_2} \vec{F}_i \ ds = E_c(2) - E_c(1) \qquad E_{cr} = \frac{1}{2} m v_{cm}^2 + \frac{1}{2} I_{cm} \omega^2 \qquad U = -\int_{\vec{r}_0}^{\vec{r}} \vec{F} \cdot d\vec{r} \qquad F_t^c = -\frac{d U}{d s}$$

$$U_g = mgz \qquad U_e = \frac{1}{2} ks^2 \qquad E_m = E_c + U \qquad \int_{s_1}^{s_2} F_t^{nc} \ ds = E_m(2) - E_m(1) \qquad \int_{s_1}^{s_2} F_t^c \ ds = U(s_1) - U(s_2)$$

Oscilador harmónico simples:
$$\Omega = \sqrt{\frac{k}{m}} = 2\pi f \quad \mathbb{T} = \frac{1}{f} \quad s = A \sin(\Omega t + \phi_0) \qquad E_m = \frac{1}{2}mv^2 + \frac{1}{2}ks^2$$

7. Sistemas dinâmicos
$$\dot{x}_1 = f_1(x_1, x_2)$$
 $\dot{x}_2 = f_2(x_1, x_2)$ $\vec{u} = f_1(x_1, x_2)\hat{e}_1 + f_2(x_1, x_2)\hat{e}_2$

Equações diferenciais de segunda ordem:
$$\ddot{x} = f(x, \dot{x})$$
 $y = \dot{x}$ $\dot{y} = f(x, y)$ $\vec{u} = y\hat{\imath} + f(x, y)\hat{\jmath}$

<u>Ponto de Equilíbrio:</u> $\vec{u} = \vec{0}$ (estável ou instável). Força é nula.

<u>Hamilton:</u> Se $(1^{\circ} \text{ ord.}) \frac{\partial f_1}{\partial x_1} + \frac{\partial f_2}{\partial x_2} = 0$; $(2^{\underline{a}} \text{ ord.}) \frac{\partial f}{\partial y} = 0$; (sist. mecânico) F_t ñ $dep. v \rightarrow sist.$ dinâmico conservativo

$$1.\frac{\partial H}{\partial s} = -\frac{F_t}{m} \qquad 2.\frac{\partial H}{\partial v} = v \qquad 3. H = \frac{v^2}{2} - \int_{s_0}^{s} F_t \, ds \qquad 4. H(s, v) = \frac{E_c(v) + U(s)}{m} \qquad f_1 = \frac{\partial H}{\partial x_2} \qquad f_2 = -\frac{\partial H}{\partial x_1}$$

8. Mecânica Lagrangiana
$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial E_c}{\partial \dot{q}_j} \right) - \frac{\partial E_c}{\partial q_j} + \frac{\partial U}{\partial q_j} = Q_j = \sum_i \vec{F}_i \cdot \frac{\partial \vec{r}_i}{\partial q_j} \qquad Q_j = 0 \text{ em sistemas conservativos}$$

Multiplicadores de Lagrange:

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial E_c}{\partial \dot{q}_i} \right) - \frac{\partial E_c}{\partial q_i} + \frac{\partial U}{\partial q_i} - \lambda \frac{\partial f}{\partial q_i} = Q_j \qquad \lambda \frac{\partial f}{\partial q_i} = \text{componente } j \text{ da força/momento de ligação}$$

O trabalho realizado pela força resultante, ao longo da trajetória, é igual ao aumento da energia cinética da partícula.

O trabalho realizado pelas forças não conservativas, ao longo da trajetória, é igual ao aumento da energia mecânica.

O trabalho realizado entre dois pontos por uma força conservativa é igual à diminuição da energia potencial associada a essa força.

9. Sistemas lineares
$$\frac{d\vec{r}}{dt} = \mathbb{A}\vec{r}$$

$$\mathbb{A} = \begin{bmatrix} a_{11} & a_{12} \\ a_{21} & a_{22} \end{bmatrix}$$

$$\vec{r} = \begin{bmatrix} x \\ y \end{bmatrix}$$

9. Sistemas lineares
$$\frac{d\vec{r}}{dt} = \mathbb{A}\vec{r}$$
 $\mathbb{A} = \begin{bmatrix} a_{11} & a_{12} \\ a_{21} & a_{22} \end{bmatrix}$ $\vec{r} = \begin{bmatrix} x \\ y \end{bmatrix}$ $\lambda = \frac{tr(\mathbb{A})}{2} \pm \sqrt{\left[\frac{tr(\mathbb{A})}{2}\right]^2 - \det(\mathbb{A})}$

$$tr(\mathbb{A}) = \mathbb{A}_{11} + \mathbb{A}_{22}$$

$$det(\mathbb{A}) = \mathbb{A}_{11}\mathbb{A}_{22} - \mathbb{A}_{12}\mathbb{A}_{21}$$

Valores próprios λ	Tipo de ponto	Estabilidade	
2 reais; sinais opostos	Ponto de sela	Instável	
2 reais; positivos	Nó repulsivo / nó instável	Instável	
2 reais; negativos	Nó <u>atrativo</u> / nó estável	<u>Estável</u>	
2 complexos; parte real positiva	Foco repulsivo	Instável	
2 complexos; parte real negativa	Foco <u>atrativo</u>	<u>Estável</u>	
2 imaginários	<u>Centro</u>	<u>Estável</u>	
1 real, positivo	Nó impróprio repulsivo	Instável	
1 real, negativo	Nó impróprio <u>atrativo</u>	<u>Estável</u>	

Oscilador amortecido:

$$\ddot{x} = -\frac{k}{m}x - \frac{C}{m}\dot{x}$$
 sist. lin. Conservativo: $tr(\mathbb{A}) = 0$ -> centro ou sela

C: = 0 - centro; $> 0 \& < 2\sqrt{mk}$ - foco atrativo; $= 2\sqrt{mk}$ - nó impróprio atrativo; $> 2\sqrt{mk}$ - nó atrativo;

10. Sistemas não lineares

$$\dot{x}_1 = f_1(x_1, x_2)$$
 $\dot{x}_2 = f_2(x_1, x_2)$ $(f_1 \in f_2 \text{ funções não lineares})$ Pêndulo: $\ddot{\theta} = -\frac{g}{l} \sin \theta$ $l = \frac{r_g^2}{r_{cm}}$

$$(f_1 \ {
m e} \ f_2 \ {
m funções} \ {
m não \ lineares})$$
 Pêndulo

$$\ddot{\theta} = -\frac{g}{\sin \theta}$$

$$l = \frac{r_g^2}{r_{cm}}$$

Matriz Jacobiana: $\mathbb{J}(x_1, x_2) = \begin{bmatrix} \frac{\partial f_1}{\partial x_1} & \frac{\partial f_1}{\partial x_2} \\ \frac{\partial f_2}{\partial x_2} & \frac{\partial f_2}{\partial x_2} \end{bmatrix}$ (substituir com pontos de equilíbrio e arranjar valores próprios)

Em cada ponto de equilíbrio p_i é a matriz \mathbb{A}_i do sistema linear que aproxima o sistema não linear nessa região

BATCHES:

diffEq - quando dão equação diferencial (xpp = ...)

evolVar - quando aparece nas opções amplitude e período

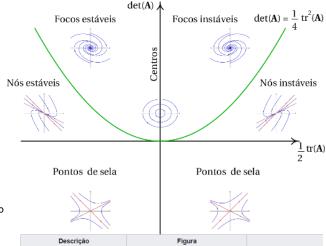
pontosEquilForca - dão expressão da força e pedem pontos equilíbrio, etc

sisdin - introduzir sistema dinâmico, dá pontos de equilíbrio, Jacob e eigenvalues OU introduzir eigenvalues e classifica

pontos e cenas - analisa sistema dinâmico (e 2 espécies também)

MAXIMA:

- coefmatrix([eq1,eq2],[raiz1, raiz2]) cria matriz, representa sistema linear substituído
- eigenvectors(A) [valores próprios, multiplicidade de cada, direções]
- plotdf $[\dot{s}, \dot{v}]$, [s,v], [s, lim-, lim+], [v, lim-, lim+], $[trajectory_at,a,b]$)
- gradef(x1,t,v1) indica que v1 é variável de x1
- trigsimp(vec1, vec2) produto escalar
- subst(var a substituir, expressão)
- jacobian ($[f_1(x_1, x_2), f_2(x_1, x_2)], [x_1, x_2]$)
- solve(expressão); - realroots(expressão(só depende de uma variável));
- float();
- float (map (rectform, %)); (map) aplica a cada parte de % a função rectform
- rectform(valores com números imaginários) poe em forma ai + b
- diff(expressão, variável);
- expand();



Descrição		Figura		
Massa pontual <i>m</i> a uma distância <i>r</i> dos eixos de rotação.			$I=mr^2$	
Duas massas pontuais, M e m , com a massa reduzida μ e separadas por uma distância x .			$I=rac{Mm}{M\!+\!m}x^2=\mu x^2$	
Barra de comprimento L e massa m (Eixo de rotação no fim da barra)			$I_{ m fim}=rac{mL^2}{3}$ [1]	
Ватга de comprimento L e massa m			$I_{ m centro} = rac{mL^2}{12}$ [1]	
Aro circular de raio r e massa m	$x \stackrel{\checkmark}{\sim}$	y	$I_z=mr^2 \ I_x=I_y=rac{mr^2}{2}$	
Disco fino de raio <i>r</i> e massa <i>m</i>	x.	z r y	$I_z=rac{mr^2}{2} \ I_x=I_y=rac{mr^2}{4}$	

BATCHES DE 1º TESTE:

acels - quando dão o vetor aceleração e velocidade, calcula acelerações normal, tangencial e raio de curvatura angpesc - angulo entre vetores, etc.

atritoBlocos - 1 bloco em cima do outro com força a puxar

acelAngPc1 - aceleração angular do disco (corpo) rígido

eixosParalel - dão momento de inercia num eixo e pedem noutro eixo paralelo

modAcelBloco - bloco em movimento horizontal com força contraria

aviao - loop vertical

modulo momento - modulo do momento da forca em relação a origem

mominftan - força tangencial aplicada na periferia do disco

projetil extra - exercícios de projeteis

atwood - máquina de Atwood (roldana com 2 pesos), dá os valores das tensões e aceleração de cada bloco

normalrodas - calcula a normal nas rodas (bloco em cima de outro com rodas em baixo, com distâncias e massas apenas)

um-camiao-transporta-uma-caixa-retangular-homogenea-com-60cm-de-largura-na-base-e-150cm-de-altura - está no nome lol

