

# PME 3100 • Mecânica I • Módulo 1.4

Momento mínimo e eixo central

Redução de sistemas de forças (4 classes)

Atrito de escorregamento (Coulomb)

Prof. Dr. Renato Maia Matarazzo Orsino



- 1 Resumo do módulo
- 2 Eixo central e redução de sistemas de forças
- 3 Atrito de escorregamento



- 1 Resumo do módulo
- 2 Eixo central e redução de sistemas de forças
- 3 Atrito de escorregamento



## Equivalência entre sistemas de forças

A transformação matemática de *mudança de polo* tem como *invariantes* o valor do *escalar*  $I = \vec{M}_O \cdot \vec{R}$  e da componente vetorial  $\vec{M}_O$  na direção paralela a  $\vec{R}$ , denominada *momento mínimo*, pois  $|\vec{M}_O| \geq |\vec{M}_{\parallel}|$ :

$$\vec{M}_{\min} = \vec{M}_{\parallel} = \frac{I}{|\vec{R}|^2} \vec{R}$$

O **eixo central** de um sistema de forças é o *lugar geométrico dos polos* com respeito aos quais o *momento resultante* deste sistema é *mínimo*:

$$E = O + \frac{\vec{R} \wedge \vec{M}_O}{|\vec{R}|^2} + \lambda \vec{R}, \quad \lambda \in \mathbb{R}$$

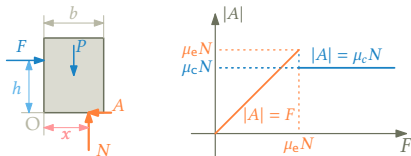
Um sistema de forças de *resultante não-nula* será redutível a *uma única força*  $(\vec{R}, E)$ , cuja linha de ação é o *eixo central* do sistema *se, e somente se, o invariante escalar*  $I = 0$ .



## Contato com atrito de escorregamento

Quando a força equivalente em um contato entre sólidos não é ortogonal à superfície de contato, identificamos como **atrito** a respectiva componente da força tangente a esta superfície.

- O atrito atua como *reação (incógnita independente)* se impedir o escorregamento relativo entre os corpos no contato. Para tal, *após resolver o problema de estática* deve-se verificar a *condição de não-escorregamento*  $|A| \leq \mu_e N$ .
- Ocorrendo *escorregamento*, o atrito passa a ser uma *força ativa* de sentido oposto à velocidade relativa de escorregamento e intensidade praticamente constante  $|A| = \mu_c N$ .



- 1 Resumo do módulo
- 2 Eixo central e redução de sistemas de forças
- 3 Atrito de escorregamento



## Mudança de polo e invariante escalar do sistema de forças

- Seja um sistema de forças modeladas como vetores deslizantes *não equivalente a um binário*, ou seja, com  $\vec{R} \neq \vec{0}$ .
- Neste caso, a *resultante de momentos do sistema dependerá da particular escolha de polo*, conforme descrito pela equação:

$$\vec{M}_B = \vec{M}_A + (A - B) \wedge \vec{R}$$

- O produto escalar entre os vetores resultantes de força e de momento *independe do polo escolhido*. De fato:

$$I = \vec{M}_B \cdot \vec{R} = \vec{M}_A \cdot \vec{R} + (A - B) \wedge \vec{R} \cdot \vec{R} = \vec{M}_A \cdot \vec{R}$$

Dessa forma, o valor de  $I = \vec{M}_O \cdot \vec{R}$  (o mesmo para qualquer polo O escolhido) representa o *invariante escalar* do sistema de forças.

- Em outras palavras, a transformação matemática de *mudança de polo* tem como característica *preservar o valor de  $I = \vec{M}_O \cdot \vec{R}$* .



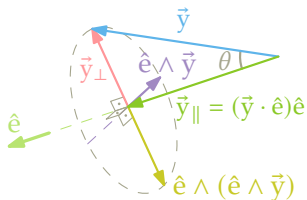
## Decomposição de um vetor em componentes ortogonais

Dados dois vetores não-nulos  $\vec{x}$  e  $\vec{y}$ , sempre será possível realizar a decomposição  $\vec{y} = \vec{y}_{\parallel} + \vec{y}_{\perp}$ , com a parcela  $\vec{y}_{\parallel}$  sendo paralela a  $\vec{x}$  e a parcela  $\vec{y}_{\perp}$  sendo ortogonal a  $\vec{x}$ . Em particular:

$$\vec{y}_{\parallel} = \frac{\vec{y} \cdot \vec{x}}{|\vec{x}|^2} \vec{x} \qquad \vec{y}_{\perp} = -\frac{\vec{x} \wedge (\vec{x} \wedge \vec{y})}{|\vec{x}|^2}$$

A figura ao lado ilustra o resultado do teorema considerando um **versor**  $\hat{e}$  e um **vetor**  $\vec{y}$ . Para o caso de dois vetores não-nulos genéricos  $\vec{x}$  e  $\vec{y}$ , basta tomar:

$$\hat{e} = \frac{\vec{x}}{|\vec{x}|}$$





## Momento mínimo

- A componente do vetor  $\vec{M}_O$  sobre a direção de  $\vec{R}$  independe do polo escolhido:

$$\vec{M}_{O\parallel} = \frac{\vec{M}_O \cdot \vec{R}}{|\vec{R}|^2} \vec{R} = \frac{I}{|\vec{R}|^2} \vec{R}$$

Portanto, a transformação de *mudança de polo afeta* exclusivamente a *componente do momento resultante* que é *ortogonal a  $\vec{R}$* .

- Notando que  $\vec{M}_{O\parallel}$  e  $\vec{M}_{O\perp}$  são *componentes ortogonais* de  $\vec{M}_O$ :

$$|\vec{M}_O| = \sqrt{|\vec{M}_{O\parallel}|^2 + |\vec{M}_{O\perp}|^2} = \sqrt{\frac{I^2}{|\vec{R}|^2} + |\vec{M}_{O\perp}|^2} \geq \frac{|I|}{|\vec{R}|}$$

- Pode-se buscar um polo E para o qual o momento resultante seja *mínimo* (em módulo):

$$\vec{M}_E = \vec{M}_{E\parallel} = \frac{I}{|\vec{R}|^2} \vec{R} \quad \Rightarrow \quad \vec{M}_{E\perp} = \vec{0}$$



## Eixo central

- O mesmo momento mínimo será medido se o polo  $E'$  escolhido estiver em uma reta passante por  $E$  e que tenha a direção de  $\vec{R}$  uma vez que, neste caso,  $(E - E') \parallel \vec{R}$  e:

$$\vec{M}_{E'} = \vec{M}_E + (E - E') \wedge \vec{R} = \vec{M}_E$$

- Tal reta é denominada *eixo central* do sistema de forças e representa o *lugar geométrico dos polos* com respeito aos quais o *momento resultante* deste sistema é *mínimo*.
- Aplicando a expressão da mudança de polo entre  $O$  e  $E$ , o primeiro sendo o polo com relação ao qual medimos  $\vec{M}_O$  e o segundo um ponto do eixo central:

$$\vec{M}_O = \vec{M}_E + (E - O) \wedge \vec{R} = \frac{I}{|\vec{R}|^2} \vec{R} - \vec{R} \wedge (E - O)$$

$$\Rightarrow \vec{R} \wedge \vec{M}_O = \frac{I}{|\vec{R}|^2} \vec{R} \wedge \vec{R} - \vec{R} \wedge (\vec{R} \wedge (E - O)) = -\vec{R} \wedge (\vec{R} \wedge (E - O))$$



## Eixo central

- Pode-se decompor  $(E - O) = (E - O)_{\parallel} + (E - O)_{\perp}$ , em que a primeira parcela é paralela a  $\vec{R}$  e a segunda é ortogonal a  $\vec{R}$ :

$$(E - O) = \lambda \vec{R} - \frac{\vec{R} \wedge (\vec{R} \wedge (E - O))}{|\vec{R}|^2}$$

$$(E - O) = \lambda \vec{R} + \frac{\vec{R} \wedge \vec{M}_O}{|\vec{R}|^2} \Leftrightarrow E = O + \frac{\vec{R} \wedge \vec{M}_O}{|\vec{R}|^2} + \lambda \vec{R}, \quad \lambda \in \mathbb{R}$$

- Se  $\lambda$  puder assumir *qualquer valor real*, esta equação descreverá uma *reta* que tem a direção de  $\vec{R}$ ; em outras, palavras, esta é a *equação do eixo central do sistema de forças*.
- Em particular, se  $I = 0$ , o eixo central é o lugar geométrico dos polos com respeito aos quais o momento é nulo.



## Classes de redução de sistemas de forças

❶  $\vec{R} = \vec{0}$  e  $\vec{M}_O = \vec{0}$  : o sistema é **equivalente a zero** (ou seja, equivale à aplicação de nenhum esforço, condição de equilíbrio estático).

❷  $\vec{R} = \vec{0}$  e  $\vec{M}_O \neq \vec{0}$  : o sistema é **equivalente a um binário**.

❸  $\vec{R} \neq \vec{0}$  e  $I = \vec{M}_O \cdot \vec{R} = 0$  : o sistema é **equivalente a uma única força** ( $\vec{R}, E$ ), cuja linha de ação é o eixo central do sistema.

❹  $\vec{R} \neq \vec{0}$  e  $I = \vec{M}_O \cdot \vec{R} \neq 0$  : o sistema é **equivalente a duas forças** ou **a uma força e um binário**, sendo este último mínimo se o polo escolhido estiver sobre o eixo central.

## Sistemas redutíveis a uma única força – $\vec{R} \neq \vec{0}$ e $I = \vec{M}_O \cdot \vec{R} = 0$

Dois casos notáveis discutidos anteriormente são sistemas redutíveis a uma única força:

- Em um *sistema de forças concorrentes* em P, o eixo central é a reta que tem a direção de  $\vec{R}$  e passa pelo ponto P.
- Em um *sistema de forças paralelas de  $\vec{R} \neq \vec{0}$* , o eixo central é a reta que tem a direção de  $\vec{R}$  e passa pelo *centro de forças paralelas* C.

Sistemas de forças *coplanares* de *resultantes não-nulas* são *redutíveis a uma única força* uma vez que  $\vec{R}$  e  $\vec{M}_O$  são ortogonais entre si ( $I = 0$ ).

\* De fato, considerando uma base ortonormal  $(\hat{i}, \hat{j}, \hat{k})$ , com  $\hat{k}$  normal ao plano em questão, e um polo O sobre este plano:

$$\vec{R} = \sum_{k=1}^n \vec{F}_k = \left( \sum_{k=1}^n X_k \right) \hat{i} + \left( \sum_{k=1}^n Y_k \right) \hat{j}$$

$$\vec{M}_O = \sum_{k=1}^n (x_k \hat{i} + y_k \hat{j}) \wedge (X_k \hat{i} + Y_k \hat{j}) = \left[ \sum_{k=1}^n (x_k Y_k - y_k X_k) \right] \hat{k}$$

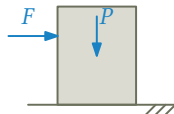


- 1 Resumo do módulo
- 2 Eixo central e redução de sistemas de forças
- 3 Atrito de escorregamento

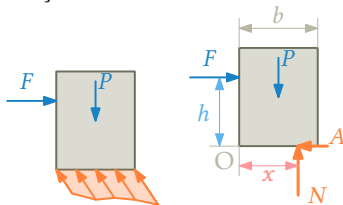


## Contato com atrito de escorregamento

Considere o exemplo de um bloco de peso  $P$  apoiado sobre uma superfície plana horizontal. Aplica-se uma força horizontal de intensidade  $F$ , porém a presença de atrito no contato entre o bloco e o plano impede qualquer movimentação do bloco, mantendo-o em equilíbrio.



A interação existente no contato pode ser modelada como um sistema de forças reativas distribuídas na superfície de contato. Como o modelo é 2D, tal sistema de forças é redutível a uma única força de reação.

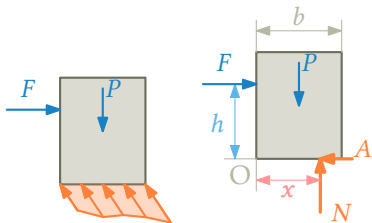


## Contato com atrito de escorregamento

O sistema de forças completo (considerando forças ativas e reativas), por sua vez, deve ser equivalente a zero, uma vez que o bloco permanece em equilíbrio. Dessa forma:

$$\vec{R} = (F - A)\hat{i} + (N - P)\hat{j} = \vec{0} \quad \Leftrightarrow \quad \begin{cases} A = F \\ N = P \end{cases}$$

$$\vec{M}_O = \left( Nx - P\frac{b}{2} - Fh \right) \hat{k} = \vec{0} \quad \Rightarrow \quad x = \frac{b}{2} + \frac{F}{P}h$$

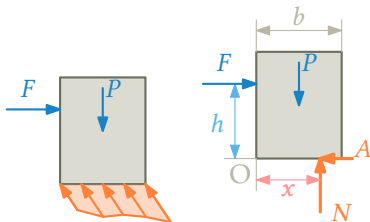




## Não-tombamento

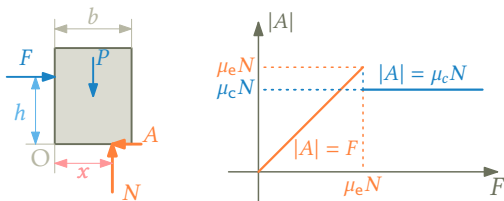
Note que a presença da força horizontal faz com que o ponto de aplicação da força de contato equivalente seja deslocado da posição central da superfície. A condição para que o contato permaneça e o bloco não tombe é:

$$x \leq b \Rightarrow \frac{b}{2} + \frac{F}{P}h \leq b \Rightarrow F \leq P \frac{b}{2h}$$



## Não-escorregamento: modelo de Coulomb

O atrito (componente tangente à superfície da força de contato equivalente) é uma *reação não-ideal*, uma vez que apenas é capaz de restringir o escorregamento entre as superfícies caso a razão entre seu módulo e o valor da normal (componente normal à superfície da força de contato equivalente) não exceda um limite, definido pelo *coeficiente de atrito estático*  $\mu_e$  (determinando experimentalmente, em função da natureza das superfícies em contato):



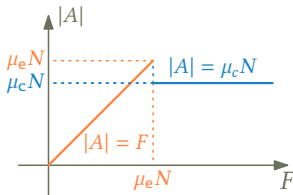
$$\frac{|A|}{N} \leq \mu_e$$

Condição de não-escorregamento

Para o exemplo do bloco, a condição de não-escorregamento é satisfeita se, e somente se:  $F \leq \mu_e P$ .

## Atrito de escorregamento: modelo de Coulomb

Caso a condição de não-escorregamento não seja satisfeita, o atrito deixa de ser uma componente de força de reação e passa a ser uma *força ativa* de sentido oposto à velocidade relativa de escorregamento e intensidade praticamente constante igual a  $\mu_c N$ , com  $\mu_c$  sendo o *coeficiente de atrito cinético*.



\* Versões da condição de não-escorregamento em problemas 3D:

- Bloco em contato com uma superfície:  $\sqrt{A_1^2 + A_2^2} \leq \mu_e N$ .
- Bloco vinculado a uma curva no espaço:  $|A| \leq \mu_e \sqrt{N_1^2 + N_2^2}$ .

Perguntas?

reorsino@usp.br

