

PME 3100 • Mecânica I • Módulo 1.4

Momento mínimo e eixo central

Redução de sistemas de forças (4 classes)

Forças hidrostáticas

Prof. Dr. Renato Maia Matarazzo Orsino



- 1 Recapitulando
- 2 Eixo central e redução de sistemas de forças
- 3 Forças hidrostáticas



- 1 Recapitulando
- 2 Eixo central e redução de sistemas de forças
- 3 Forças hidrostáticas



Momento de uma força com respeito a um polo ou a um eixo

Momento de **uma força** (\vec{F}, P) com respeito a um **polo** O :

- **Vetor** que mede o **binário** produzido quando se **transporta a força** para uma **linha de ação paralela passante por O** (ver figura):

$$\vec{M}_O = (P - O) \wedge \vec{F}$$

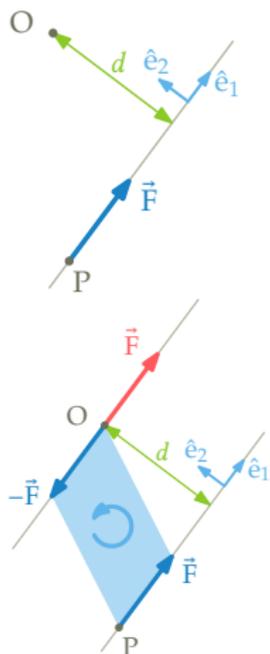
- É **nulo** o momento de uma força com respeito a um **polo** que pertence à sua **linha de ação**.

Momento de **uma força** (\vec{F}, P) com respeito a um **eixo** Ou :

- **Escalar** igual à componente do vetor \vec{M}_O sobre o eixo Ou (independe do polo escolhido sobre este eixo):

$$M_{Ou} = \vec{M}_O \cdot \hat{u}$$

- É **nulo** o momento de uma força com respeito a um **eixo coplanar** (paralelo ou concorrente) à sua **linha de ação**.



Equivalência entre sistemas de forças

- Um sistema de **forças concorrentes em um ponto P** equivale a uma **única força** (\vec{R}, P) aplicada em P.
- Um sistema de **forças paralelas de resultante não-nula** equivale a **uma única força** (\vec{R}, C) aplicada no **centro de forças paralelas** (média ponderada, pelas respectivas componentes de força, das posições dos pontos de aplicação de força).
- Um **binário**, sistema de **forças paralelas de resultante nula, não é equivalente a uma única força**.
- Um vetor **momento** é uma **representação matemática completa de um binário** e de **toda a classe de binários** a ele **equivalentes**.
- Dois sistemas de forças modeladas como **vetores deslizantes** são **equivalentes** se, e somente se, suas resultantes de força \vec{R} e de momentos \vec{M}_O são idênticas, qualquer seja o polo O escolhido:

$$\vec{R} = \sum_{k=1}^n \vec{F}_k \quad \text{e} \quad \vec{M}_O = \sum_{k=1}^n (\mathbf{P}_i - \mathbf{O}) \wedge \vec{F}_i$$



- 1 Recapitulando
- 2 Eixo central e redução de sistemas de forças
- 3 Forças hidrostáticas



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

Teorema

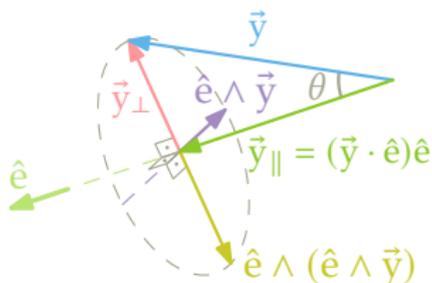
Dados dois vetores não-nulos \vec{x} e \vec{y} , sempre será possível realizar a decomposição $\vec{y} = \vec{y}_{\parallel} + \vec{y}_{\perp}$, com a parcela \vec{y}_{\parallel} sendo paralela a \vec{x} e a parcela \vec{y}_{\perp} sendo ortogonal a \vec{x} . Em particular:

$$\vec{y}_{\parallel} = \frac{\vec{y} \cdot \vec{x}}{|\vec{x}|^2} \vec{x}$$

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

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

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

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

- Se λ puder assumir **qualquer valor real**, esta equação descreverá uma **reta** que tem a direção de $\vec{\mathbf{R}}$; 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.



Redução de sistemas de forças

Classe I: $\vec{R} = \vec{0}$ e $\vec{M}_O = \vec{0}$

O sistema é **equivalente a zero** (equivale à aplicação de nenhum esforço).

Classe II: $\vec{R} = \vec{0}$ e $\vec{M}_O \neq \vec{0}$

O sistema é **equivalente a um binário**.

Classe III: $\vec{R} \neq \vec{0}$ e $I = 0$

O sistema é **equivalente a uma única força**, cuja linha de ação é o eixo central do sistema.

Classe IV: $\vec{R} \neq \vec{0}$ e $I \neq 0$

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 $I = 0$

Dois casos notáveis discutidos anteriormente são sistemas de Classe III que podem ser reinterpretados à luz do conceito de eixo central:

- 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** .

Outro caso típico da Classe III são **sistemas de forças coplanares de resultantes não-nulas**. 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:

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

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

Notando que os vetores \vec{R} e \vec{M}_O são ortogonais entre si: $I = \vec{R} \cdot \vec{M}_O = 0$.



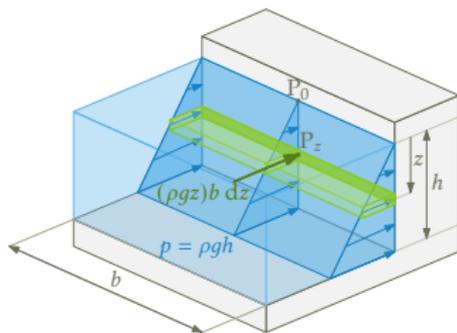
- 1 Recapitulando
- 2 Eixo central e redução de sistemas de forças
- 3 Forças hidrostáticas



Sistemas de forças distribuídas paralelas

Um **sistema de forças distribuídas paralelas** \mathcal{F} de **resultante não-nula** é equivalente a uma única força de vetor igual à resultante e aplicada no respectivo **centro de forças paralelas**:

$$\mathcal{F} \sim \{(R\hat{u}, C)\} \Leftrightarrow R = \int_{\mathcal{F}} dF \neq \vec{0} \quad \text{e} \quad (C - O) = \frac{1}{R} \int_{\mathcal{F}} (P - O) dF$$



Campo de pressões hidrostáticas sobre uma superfície

Definindo a coordenada z , descendente, com origem na superfície livre, o campo de pressões é descrito pela **lei de Stevin**:

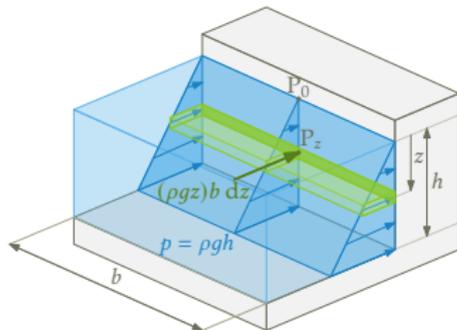
$$p = \rho g z$$

Força resultante ($dF\hat{i}$, P_z) sobre uma superfície retangular $b \times dz$, localizada no entorno da profundidade z , com $dF = (\rho g z)b dz$ e $(P_z - P_0) = z\hat{k}$.

Para o campo completo:

$$R = \int_0^h (\rho g z)b dz = \rho g b \frac{z^2}{2} \Big|_0^h = \frac{1}{2} \rho g h^2 b$$

$$R(C - P_0) = \int_0^h (z\hat{k})(\rho g z)b dz = \rho g b \frac{z^3}{3} \Big|_0^h \hat{k} = \frac{1}{3} \rho g h^3 b \hat{k} \Rightarrow (C - P_0) = \frac{2}{3} h \hat{k}$$



Perguntas?
reorsino@usp.br

