

MECCANICA RAZIONALE

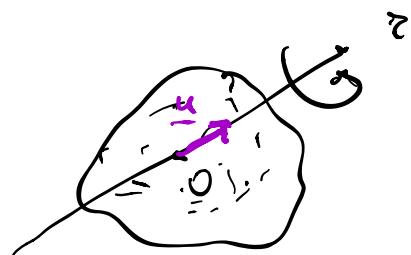
Iug civile & Ambiente
Novele

12 Aprile 2021

Trasformazione di inerzia.

Momento di inerzia

$$I = m r^2$$



$$I_2 = \sum_{P \in S} m_p \| \vec{r}_p - (\vec{r}_c - \vec{r}_0) \|^2$$

$$\text{" } I \sim \sum m \cdot \text{distanza}^2 \text{ "}$$

Ad esempio momento angolare
circolo cintice

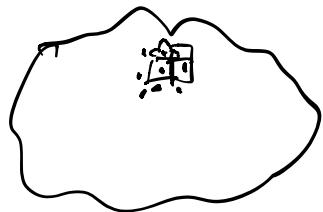
a punto materiale

$$L_2 = \omega I_2, E = \frac{1}{2} I_2 \omega^2$$

Trasformazione di inerzia

$$I_0(\underline{y}) = \sum_{p \in R} m_p (\underline{x}_p - \underline{x}_0) \wedge [\underline{y} \wedge (\underline{x}_p - \underline{x}_0)]$$

$\underline{y} =$ 



$$\begin{aligned} m_p &\rightarrow p \\ \sum &\rightarrow \int \int \int \end{aligned}$$

Opostore: liquore & sicurezza

rappresentato da una matrice

$$I_{0,ij} = \begin{pmatrix} I_{11} & I_{12} & I_{13} \\ I_{21} & I_{22} & I_{23} \\ I_{31} & I_{32} & I_{33} \end{pmatrix}$$

elementi diagonali: (fissati $0, u_1, u_2, u_3$)

$$\begin{aligned} I_{jj} &= \underline{u}_j \cdot I_0(\underline{u}_j) \quad \underline{u}_j \text{ esse} \\ &= momenti di inerzia \\ &\text{rispetto a } \underline{u}_j \end{aligned}$$

$$(\cdots) \begin{pmatrix} \cdot & \cdot \\ \cdot & \cdot \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \cdot \\ \cdot \end{pmatrix}$$

Ellipsoid der Inertia

$$\left\{ P : \|x_p - z_0\|^2 = \frac{c}{I_{z_0 P}} \right\}$$

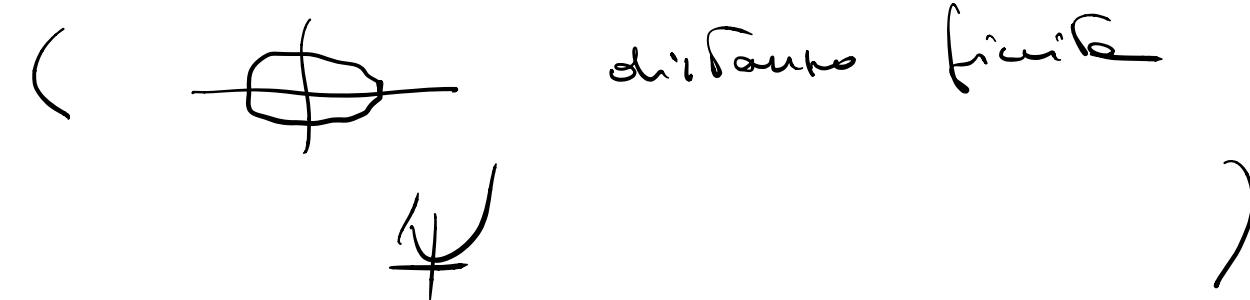
$$= \left\{ x \in \mathbb{R}^3 : f(z) = x \cdot I_0(z) = c \right\}$$

$$\begin{aligned} f(z) &= I_{11} x_1^2 + I_{22} x_2^2 + I_{33} x_3^2 \\ &\quad + 2 I_{12} x_1 x_2 + 2 I_{13} x_1 x_3 + 2 I_{23} x_2 x_3 \end{aligned}$$

↪ ellipsoid

$$(2) \quad I_{11} x_1^2 + I_{22} x_2^2 + 2 I_{12} x_1 x_2)$$

ellipse



Rappresentazione canonica

$$\left| \frac{x_1^2}{a^2} + \frac{x_2^2}{b^2} + \frac{x_3^2}{c^2} = 1 \right|$$

$$z \cdot I_0(\underline{x}) = 1 \rightarrow J_1 x_1^2 + J_2 x_2^2 + J_3 x_3^2 = 1$$

↑

$$I_0 = \begin{pmatrix} J_1 & 0 & 0 \\ 0 & J_2 & 0 \\ 0 & 0 & J_3 \end{pmatrix}$$

Azioni principali di inerzia (rel. ad \circ)

→ essi sono simmetrici dell'ellissoidale

→ autovettori di I_0

→ con J_i i momenti deviatorici
si annullano

Vediamo alcuni metodi per calcolare gli assi principali di inerzia

1) Metodo degli autovettori e autovettori

Supponiamo di conoscere I_0 in una

Terzo, e cerciamo

$$I_0(\underline{x}) = \lambda \underline{x}$$

quindi $I_0 \cdot \underline{x} - \lambda \mathbb{1} \cdot \underline{x} = 0$

$$()_{(i)} \quad (\cdot, \cdot)_{(i)} = 0$$

$$\underbrace{(I_0 - \lambda \mathbb{1})}_{\text{matrice di coefficienti}} \cdot \underline{x} = 0$$

sistema
lineare
omoogeneo
3 equazioni
3 incognite
 x_1, x_2, x_3

Se vogliamo soluzioni $\underline{x} \neq 0$, dobbiamo trovare λ tali che $\det(I_0 - \lambda \mathbb{1}) = 0$

"equazione caratteristica per gli autovettori"

Autovettori: vettori di inerti principali (vettori di inerti rispetto agli assi principali (d_1, d_2, d_3))

Algebra: matrice simmetrica reale

ma le autovalori reali

Trovato l'autovettore \rightarrow Proseguo
l'autovettore corrispondente

$$\lambda \rightarrow x \in \mathbb{R} \quad (I_0 - \lambda \mathbb{1}) \mathbf{x} = 0$$

$$\text{normalizzato} \quad u = \frac{x}{\|x\|}$$

Algebra: matrice simmetrica non
reale, gl. autovettori corrispondenti
ad autovalori diversi sono ortogonali

Algebra: matrice simmetrica reale
non, \exists almeno una base

ortogonale di autovettori

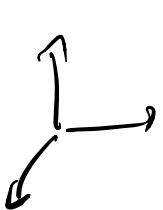
(in queste basi la matrice è
diagonale e gli elementi sulla
diagonale sono gli autovettori)

Fatto $O \in \mathbb{R}$

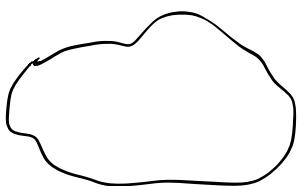


$$I_0 = \begin{pmatrix} J_1 & & & \\ & J_2 & & \\ & & J_3 & \\ & & & \end{pmatrix}$$

u_1, u_2, u_3
 $u_1, u_2 = 0$
 \dots



$$I_0 = \begin{pmatrix} J_1 & & 0 \\ 0 & J_2 & \\ & & J_3 \end{pmatrix}$$



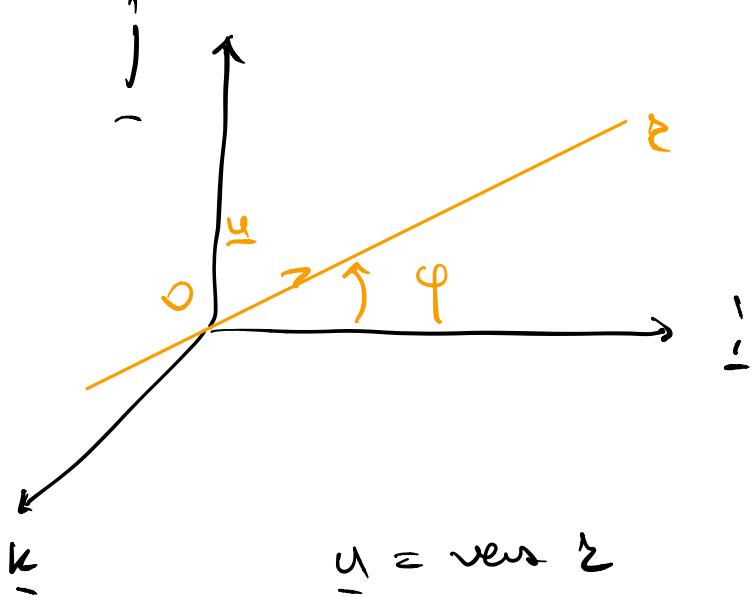
2) fissare il centro di T_2 nel
peso di rette per 0

Questo metodo è utile se conosciamo
 uno degli altri principi e vogliamo gli
 altri due (esempio: rigidi primi)

$$I = \begin{pmatrix} I_{11} & I_{12} & \vdots \\ I_{21} & I_{22} & \\ \vdots & 0 & I_{11} + I_{22} \end{pmatrix}$$

Supponiamo di avere una linea
 i, j, k , dove k è l'asse principale
 di inerzia per 0.

$$I_0 = \begin{pmatrix} I_{11} & I_{12} & 0 \\ I_{21} & I_{22} & 0 \\ 0 & 0 & I_{33} \end{pmatrix}$$



$$\underline{u} = \cos \varphi \underline{i} + \sin \varphi \underline{j}$$

Allora

$$I_z(\varphi) = \underline{u} \cdot \underline{I}_z \cdot \underline{u}$$

$$= (\cos \varphi, \sin \varphi, 0) \begin{pmatrix} I_{11} & I_{12} & 0 \\ I_{21} & I_{22} & 0 \\ 0 & 0 & I_{33} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \cos \varphi \\ \sin \varphi \\ 0 \end{pmatrix}$$

$$= (\cos \varphi \cos \varphi, \sin \varphi \cos \varphi, 0) \begin{pmatrix} I_{11} \cos^2 \varphi + I_{22} \sin^2 \varphi \\ I_{12} \cos \varphi + I_{21} \sin \varphi \\ 0 \end{pmatrix}$$

$$= I_{11} \cos^2 \varphi + I_{22} \sin^2 \varphi + 2 I_{12} \cos \varphi \sin \varphi$$

$$= I_z(\varphi)$$

Ellisse di inerzia: altri di sicurezza

corrispondono alle rette e per cui

I_z è max o min

Uogliamo φ T.c. $\frac{d}{d\varphi} I_z(\varphi) = 0$

$$\begin{aligned}
 \frac{d}{d\varphi} I_2(\varphi) &= -2 I_{11} \cos \varphi \sin \varphi + \\
 &\quad + 2 I_{21} \sin \varphi \cos \varphi + 2 I_{12} (-\sin^2 \varphi + \cos^2 \varphi) \\
 &= (I_{22} - I_{11}) \sin 2\varphi + 2 I_{12} \cos 2\varphi = 0 \\
 \rightarrow \cotan(2\varphi) &= \left(\frac{I_{11} - I_{22}}{2 I_{12}} \right)
 \end{aligned}$$

risolvendo per $\varphi \in [0, \pi]$ troviamo
due valori φ_1, φ_2

$I_2(\varphi_1), I_2(\varphi_2) \rightarrow$ momenti
di inerzia
principali

Seconda parte

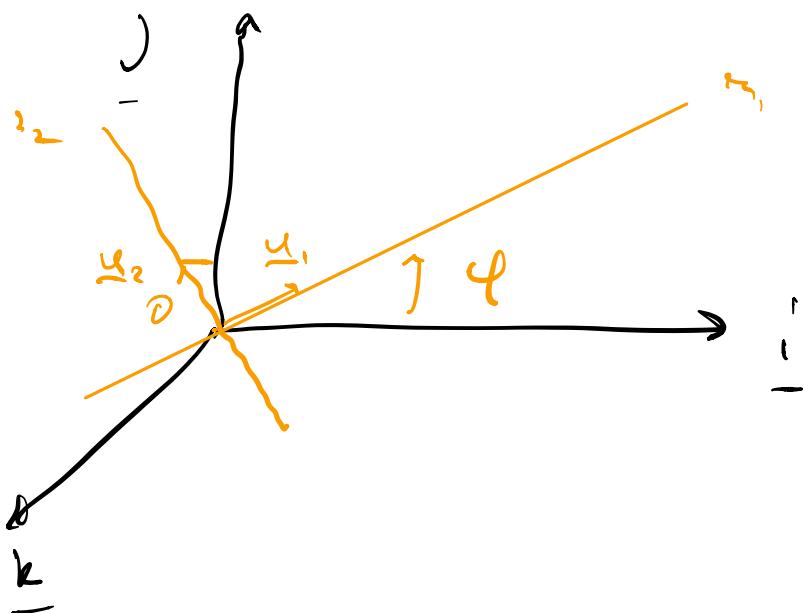
Asti principali di inerzia
→ assordini & assretini

→ non è vero I_2 è un momento
di rette passanti per 0

3) Annullamento dei momenti deviatori

Nelle tese condizioni di z)

(cioè conosciamo uno degli ori
principali)



conosciamo
 φ (a_1, a_2)

Tale che
 (u_1, u_2, u_3)

, il momento
d'inerzia è nullo

$$u_2 \cdot I_0(u_1) = 0$$



$$u_1 = \cos \varphi \hat{i} + \sin \varphi \hat{j}$$

$$u_2 = -\sin \varphi \hat{i} + \cos \varphi \hat{j}$$

$$I_0(u_1) = \begin{pmatrix} I_{11} & I_{12} & 0 \\ I_{12} & I_{22} & 0 \\ 0 & 0 & I_{33} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \cos \varphi \\ \sin \varphi \\ 0 \end{pmatrix}$$

$$= \begin{pmatrix} I_{11} \cos^2 \varphi + I_{12} \sin^2 \varphi \\ I_{12} \cos \varphi \sin \varphi + I_{22} \sin \varphi \cos \varphi \\ 0 \end{pmatrix}$$

$$\begin{aligned} u_2 \cdot I_0(u_1) &= -\sin \varphi (I_{11} \cos^2 \varphi + I_{12} \sin^2 \varphi) \\ &\quad + \cos \varphi (I_{12} \cos \varphi \sin \varphi + I_{22} \sin \varphi \cos \varphi) \end{aligned}$$

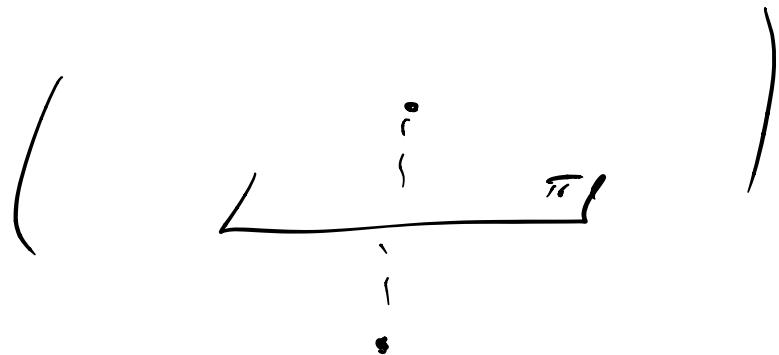
$$= I_{12} \cos 2\varphi + \frac{I_{22} - I_{11}}{2} \sin 2\varphi = 0$$

\rightarrow è la stessa condizione che abbiamo trovato in 2)

4) Piano di simmetria materiale ortogonale

Un piano π si dice di simmetria materiale ortogonale se

- è un piano di simmetria geometrica ortogonale



- i punti simmetrici rispetto al piano hanno massa uguale
(o derivata)

Proposizione Se π è un piano di

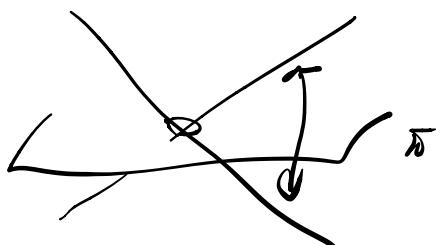
simmetria materiale ortogonale per un

rigido R , allora il punto $O \in \pi$, le rette per O e ortogonale al piano è un'asse principale di inerzia (per O)

Dimo Prendiamo due rette r e r' simmetriche rispetto a π e passanti per O . Per simmetria $I_r = I_{r'}$. Quindi π è un piano di simmetria dell'ellissoide di inerzia per O . Siccome è un piano di simmetria dell'ellissoide, la retta ortogonale al piano e passante per O è un'asse principale dell'ellissoide.

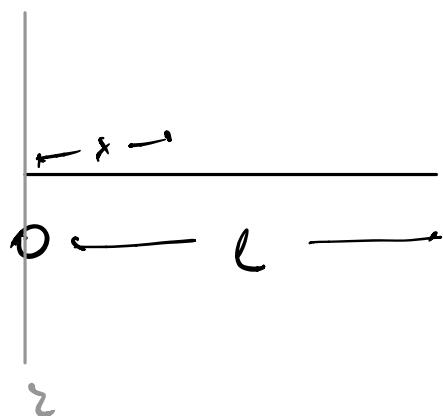
Quindi: la retta per O ortogonale al piano π è un'asse principale di inerzia per O

c.v.d.



Calcolo di elementi di inerzia per alcune figure

Aree



Calcoliamo i momenti di inerzia rispetto allo zero e passati per 0

Densità $\rho(x)$. Dalle definizioni

$$I_2 = \int_0^l dx \rho(x) x^2$$

$$\sum m_p x^2$$

$\rho = \text{costante}$

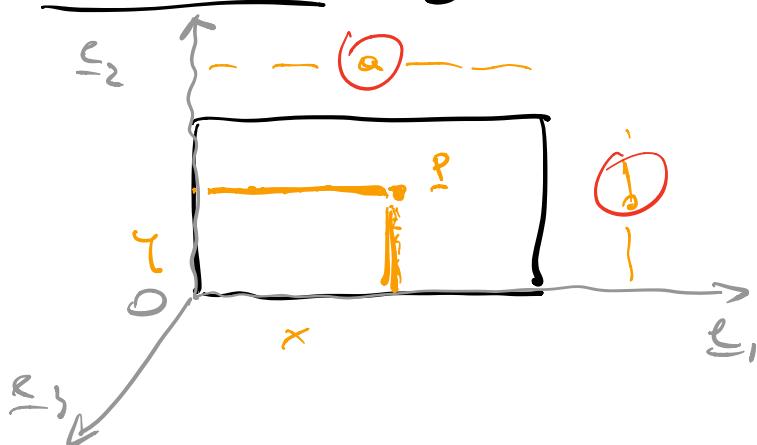
$$M = \int_0^l \rho dx = \rho l$$

$$I_2 = \int_0^l dx \rho x^2 = \int_0^l dx \frac{M}{l} x^2 = \frac{M}{l} \frac{l^3}{3} =$$

$$= \frac{M l^2}{3}$$

$$(I_2 \sim \sum m \text{ distanza}^2)$$

Lameo rettangolare



Densità:

$$\rho = \rho(x, y)$$

$$\begin{pmatrix} I_{11} & I_{12} & 0 \\ I_{21} & I_{22} & 0 \\ 0 & 0 & I_{33} \end{pmatrix}$$

Dalle definizioni

$$I_{11} = \int_0^a \int_0^b dx dy \rho y^2$$

Se prendiamo $\rho = \text{costante}$: $M = \rho ab$

$$I_{11} = \int_0^a \int_0^b dx dy y^2 \frac{M}{ab} = \frac{M}{ab} \rho \int_0^a y^2 dy = \frac{Mb^2}{3}$$

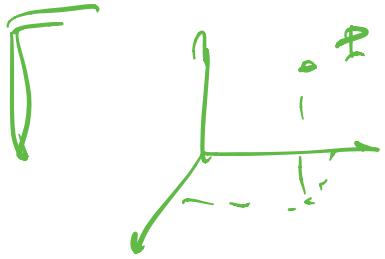
$$I_{22} = \int_0^a \int_0^b dx dy \rho x^2 \xrightarrow{\rho = \frac{M}{ab}} \frac{M}{ab} \int_0^a x^2 dx = \frac{Mb^3}{3} = \frac{Ma^2}{3}$$

$$I_{33} = I_{11} + I_{22} = \frac{M}{3} (a^2 + b^2)$$

$$I_{12} = I_{21} = 0 \quad \text{perche' piano}$$

$$\begin{pmatrix} I_{11} & I_{12} & 0 \\ I_{21} & I_{22} & 0 \\ 0 & 0 & I_{33} \end{pmatrix}$$

$$I_{12} = - \int_0^a \int_0^b \rho xy dx dy \xrightarrow{\text{occorre}} -\rho \frac{a^2}{2} \frac{b^2}{2} = -\rho \frac{ab}{4}$$

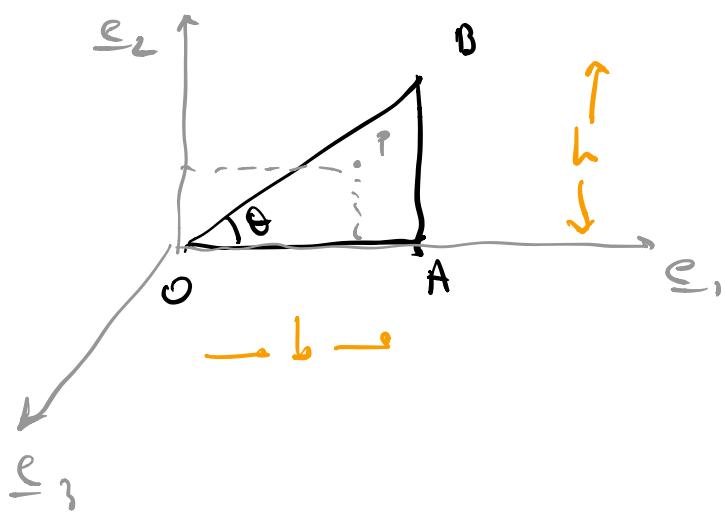


$$I_{11} = \sum_p w_p (x_{p,2}^2 + x_{p,1}^2)$$

$$I_{22} = \sum_p w_p (x_{p,1}^2 + x_{p,3}^2)$$

$$I_{12} = - \sum_p w_p x_{p,1} x_{p,2}$$

Triángulo rectángulo



$$\rho = \rho(x, y)$$

$$b = OB \cos \theta$$

$$h = OB \sin \theta$$

Punto P

$$x = L \cos \theta$$

$$y = L \sin \theta = \frac{x}{\cos \theta} \tan \theta$$

$$I_{11} = \int_0^b dx \int_0^{\frac{h}{b}x} dy \rho(x, y) y^2 = x \frac{h}{b}$$

suponiendo ρ constante

$$= \rho \int_0^b dx \left(\frac{h}{b} x \right)^3 \frac{1}{3} = \frac{\rho}{3} \left(\frac{h}{b} \right)^3 \frac{b^4}{4}$$

$$= \rho \frac{1}{12} h^3 b = \rho \frac{hb}{2} \frac{h^2}{6} = M \frac{h^2}{6}$$

$$M = \rho \frac{hb}{2}$$

$$I_{22} = \int_0^b dx x^2 \int_0^{h/b} dy \rho = \rho \int_0^b x^2 \frac{h}{b} x dx =$$

\uparrow
 ρ constante

$$= \rho \frac{h}{b} \frac{b^4}{4} = M \frac{b^2}{2}$$

$$I_{12} = - \int_0^b x \int_0^{h/b} y dx dy =$$

\uparrow
 ρ constante

$$= -\rho \int_0^b x \left(\frac{h}{b} x \right)^2 \frac{1}{2} = -\rho \frac{1}{2} \frac{h^2}{b^2} \frac{b^4}{4}$$

$$= -\rho \frac{hb}{2} \frac{b^2 h}{4} = -M \frac{b^2 h}{4}$$

$$I_{33} = I_{11} + I_{22}, \quad I_{13} = I_{23} = 0$$