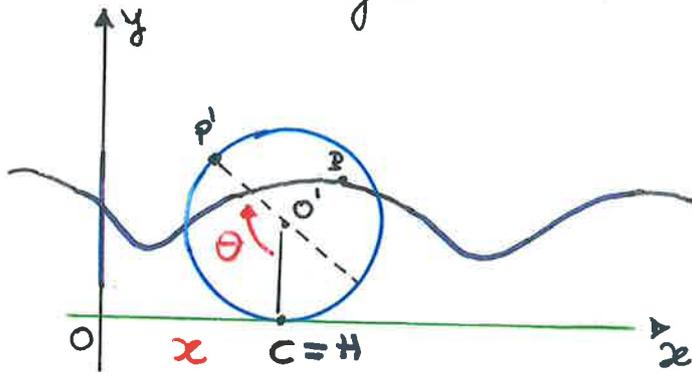


Esempio: Disco che rotola senza strisciare su una guida rettilinea.



La traiettoria di un generico punto del disco è una CICLOIDE.

se  $P \in \mathcal{C}$   $\begin{cases} x = R(\theta - \sin\theta) \\ y = R(1 - \cos\theta) \end{cases}$

Poiché la base e la rulletta sono le uniche 2 coppie di curve che hanno tangente comune e la rulletta rotola senza strisciare sulla base (il punto di contatto  $\equiv$  centro di ist. rotazione), in questo esempio la retta  $Ox$  è la base e il disco è la rulletta. Il centro di ist. rot.  $C$  coincide col punto di contatto  $H$ .

Il disco ha 1 solo grado di libertà. Infatti scelti:

$$\begin{cases} q_1 = x_c = x \\ q_2 = \theta \end{cases} \Rightarrow x_{O'} = x$$

•  $\bar{v}_{O'} = \dot{x} \bar{i}$

ma  $\bar{v}_{O'} = \bar{v}_C + \bar{\omega} \times (O' - C) = \bar{\omega} \times (O' - C)$

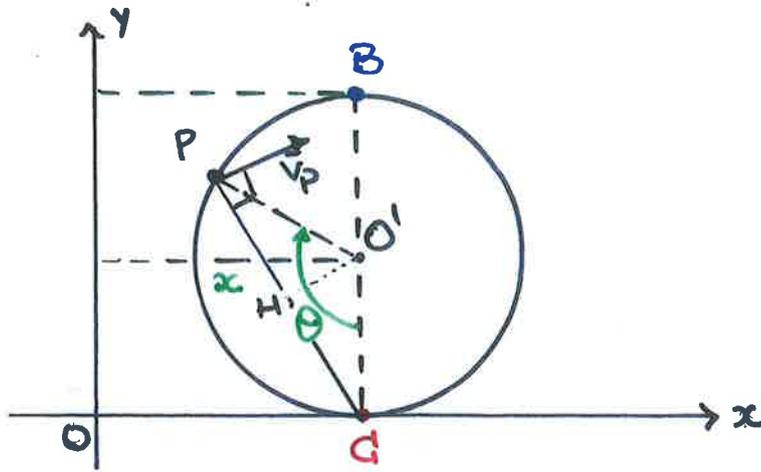
il disco ha un alto di moto rotatorio attorno a  $C$  con vel. ang.  $\bar{\omega} = -\dot{\theta} \bar{k}$ .

•  $\bar{v}_{O'} = -\dot{\theta} \bar{k} \times R \bar{j} = R \dot{\theta} \bar{i} \Rightarrow \dot{x} = R \dot{\theta}$

Il vincolo di rotolamento senza strisciamento impone un legame tra  $x$  e  $\theta$ :  $\dot{x} = R \dot{\theta}$  che è integrabile

$x = R\theta + x_0$   $\Rightarrow$  il vincolo è OLONOMO.

# OSSERVAZIONE



! g. di l.  $\bar{\omega} = -\dot{\theta} \bar{k}^0$

$\dot{x} = R\dot{\theta}$

$a_1 = x$  oppure  $a_1 = \theta$

$C(x, 0) \quad \bar{v}_C = (\dot{x}, 0) \text{ NO}$

$B(x, 2R) \quad \bar{v}_B = (\dot{x}, 0) \text{ NO}$

$\bar{v}_C \equiv \bar{0}$

$\bar{v}_{O'} = \bar{v}_C + \bar{\omega} \times (O' - C) = -\dot{\theta} \bar{k} \times R \bar{j} = R\dot{\theta} \bar{i} = \dot{x} \bar{i}$

$\bar{v}_B = \bar{v}_C + \bar{\omega} \times (B - C) = -\dot{\theta} \bar{k} \times 2R \bar{j} = 2R\dot{\theta} \bar{i} = 2\dot{x} \bar{i}$

la velocità di B è doppia di quella di O'

Anche se l'ascissa di C, O', B è sempre x.

la velocità dei 3 pt non è la stessa (=  $\dot{x}$ ) !!

$\forall P \in \mathcal{P}$

$\bar{v}_P = \bar{\omega} \times (P - C)$  è  $\perp$  a  $(P - C)$ .

$|\bar{v}_P| = \omega |P - C| = \dot{\theta} \bar{P}C = 2R\dot{\theta} \sin \frac{\theta}{2} \rightarrow 2\dot{x} \sin \frac{x}{2R}$   $x = R\theta$

$|P - C| = 2 \bar{P}H = 2R \cos(\frac{\pi}{2} - \frac{\theta}{2}) = 2R \sin \frac{\theta}{2}$

$\begin{cases} t=0 \\ x_0=0 \\ \theta_0=0 \end{cases}$

oppure con Carnot

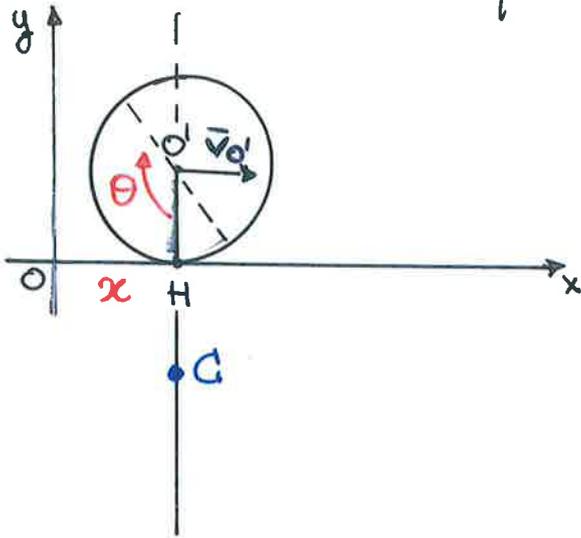
$\bar{P}C = \sqrt{R^2 + R^2 - 2R^2 \cos \theta} = R \sqrt{2(1 - \cos \theta)} = R \sqrt{4 \sin^2 \frac{\theta}{2}}$

$\cos \theta = \cos^2 \frac{\theta}{2} - \sin^2 \frac{\theta}{2} = 1 - 2 \sin^2 \frac{\theta}{2} = 2R \sin \frac{\theta}{2}$

con il...

se il rotolamento avviene anche con strisciamento, i due parametri  $x, \theta$  sono tra loro indipendenti e il disco ha 2 gradi di libertà. Il punto di contatto  $H$  non è il centro di istantanea rotazione.

Determiniamo in questo caso  $C$ .



$$x_{O'} (= x_H) = x \quad \left| \begin{aligned} \bar{v}_H &= \bar{v}_{O'} + \bar{\omega} \times (H - O') \\ &= (\dot{x} - R\dot{\theta}) \bar{i} \end{aligned} \right.$$

•  $\bar{v}_{O'} = \dot{x} \bar{i}$

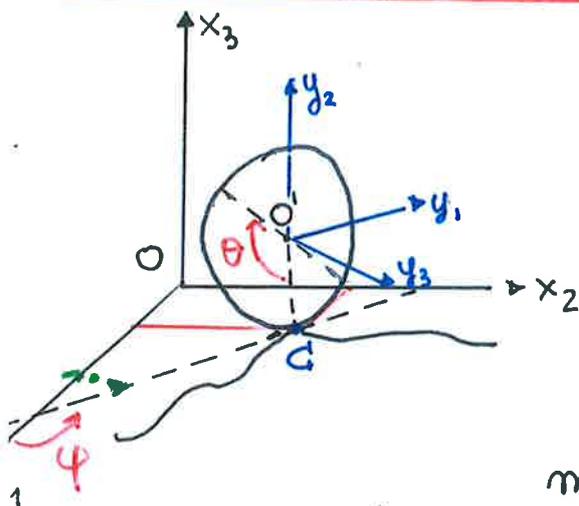
Per il th. di Chasles il centro  $C$  si trova sulla normale a  $\bar{v}_{O'}$ .

$$x_C = x_H = x_{O'} = x$$

Per def. di centro di ist. rot.  $\bar{v}_C = \bar{0}$ .

•  $\bar{v}_{O'} = \bar{\omega} \times (O' - C) = -\dot{\theta} \bar{k} \times [(x - x) \bar{i} + (R - y_c) \bar{j}] = (R - y_c) \dot{\theta} \bar{i}$   
 da cui  $\dot{x} = (R - y_c) \dot{\theta}$   
 perciò  $y_c = R - \frac{\dot{x}}{\dot{\theta}}$  quindi  $C = (x, R - \frac{\dot{x}}{\dot{\theta}})$

Se il disco rotola senza strisciare nel piano  $Ox_1x_2$



$q_1 = \theta$  angolo di rot. del disco

$q_2 = \varphi$  angolo che la tangente alla traiettoria in  $C$  forma con  $Ox_1$ .

$q_3 = x_{1O'}, q_4 = x_{2O'}$

$$O'(x_{1O'}, x_{2O'}, R) \quad \bar{v}_{O'} = \dot{x}_{1O'} \bar{t}_1 + \dot{x}_{2O'} \bar{t}_2$$

ma  $\bar{v}_{O'} = \bar{v}_C + \bar{\omega} \times (O' - C)$

$$\bar{\omega} = \dot{\varphi} \bar{t}_3 + \dot{\theta} \bar{J}_3 \quad \text{quindi} \quad \bar{v}_{O'} = (\dot{\varphi} \bar{t}_3 - \dot{\theta} \bar{J}_3) \times R \bar{t}_3 = +R\dot{\theta} \bar{J}_1 + R\dot{\varphi} \bar{J}_2$$

$$\bar{J}_1 = +\cos\varphi \bar{t}_1 + \sin\varphi \bar{t}_2$$

$$\begin{cases} \dot{x}_{1O'} = +R\dot{\theta} \cos\varphi \\ \dot{x}_{2O'} = +R\dot{\theta} \sin\varphi \end{cases} \text{ non sono integrabili} \Rightarrow \text{il vincolo \u00e8 ANOLONOMO}$$

Infatti se lo fosse esisterebbe una

$$\exists (x_{10}, x_{20}, \theta, \varphi) : \frac{d\mathcal{F}}{dt} = f(x_{10}, x_{20}, \theta, \varphi) = 0$$

$$\Rightarrow \mathcal{F} = \text{cost} \Rightarrow \text{vincolo olonómico}$$

$$\frac{d\mathcal{F}}{dt} = \frac{\partial \mathcal{F}}{\partial x_{10}} \dot{x}_{10} + \frac{\partial \mathcal{F}}{\partial x_{20}} \dot{x}_{20} + \frac{\partial \mathcal{F}}{\partial \theta} \dot{\theta} + \frac{\partial \mathcal{F}}{\partial \varphi} \dot{\varphi}$$

$$\frac{\dot{x}_{10}}{\dot{x}_{20}} = \cot \varphi \Rightarrow \dot{x}_{10} \tan \varphi - \dot{x}_{20} = 0 \text{ relazione di vincolo}$$

$$\Rightarrow \frac{\partial \mathcal{F}}{\partial x_{10}} = \tan \varphi \rightarrow \frac{\partial^2 \mathcal{F}}{\partial x_{10} \partial \varphi} = 1 + \tan^2 \varphi$$

$$\frac{\partial \mathcal{F}}{\partial x_{20}} = -1$$

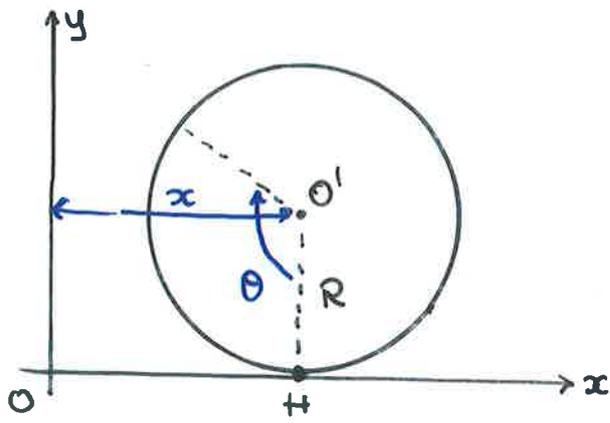
" per Schwarz

$$\begin{cases} 1 + \tan^2 \varphi = 0 \end{cases}$$

$$\frac{\partial \mathcal{F}}{\partial \theta} = 0$$

$$\frac{\partial \mathcal{F}}{\partial \varphi} = 0 \rightarrow \frac{\partial^2 \mathcal{F}}{\partial \varphi \partial x_{10}} = 0$$

ESEMPIO : DISCO SU GUIDA RETTILINEA.



$$\begin{aligned} \bar{v}_H &= \bar{v}_{O'} + \bar{\omega} \times (H - O') \\ &= \dot{x} \bar{i} - \dot{\theta} \bar{k} \times (-R \bar{j}) \\ &= \dot{x} \bar{i} - R \dot{\theta} \bar{i} \\ &= (\dot{x} - R \dot{\theta}) \bar{i} \end{aligned}$$

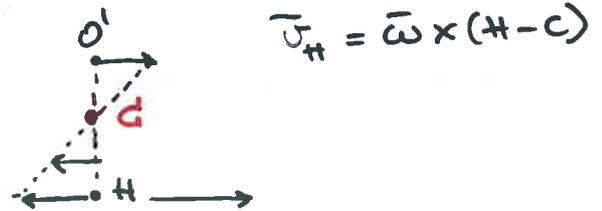
CASI

1)  $\dot{x} = 0 \Rightarrow \bar{v}_H = -R \dot{\theta} \bar{i}$   $C \equiv O'$  il disco ruota attorno ad  $O'$  e non trasla

2)  $\dot{x} = R \dot{\theta} \Rightarrow \bar{v}_H = \bar{0}$   $C \equiv H$  il disco ruota senza strisciare

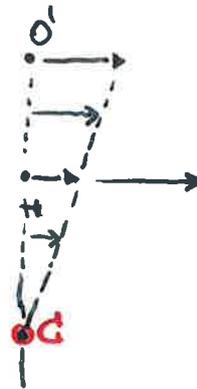
3)  $\dot{x} < R \dot{\theta} \Rightarrow \bar{v}_H = (\dot{x} - R \dot{\theta}) \bar{i} < 0$  il disco scivola

$$C \begin{cases} y_c = R - \frac{\dot{x}}{\dot{\theta}} > 0 \\ x_c = x_{O'} = x \end{cases}$$



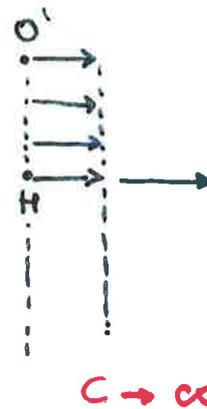
4)  $\dot{x} > R \dot{\theta} \Rightarrow \bar{v}_H = (\dot{x} - R \dot{\theta}) \bar{i} > 0$  il disco striscia

$$C \begin{cases} y_c = R - \frac{\dot{x}}{\dot{\theta}} < 0 \\ x_c = x_{O'} = x \end{cases}$$

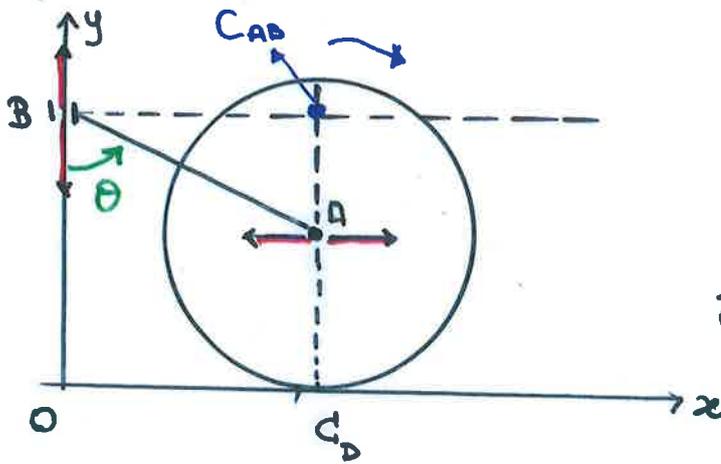


5)  $\dot{\theta} = 0 \Rightarrow \bar{v}_H = \dot{x} \bar{i}$   
 $y_c \rightarrow -\infty$

il disco trasla



Disco che rotola senza slisciare su  $Ox$ . Asta  $AB$  con estremo  $A$  incernierato nel centro del disco e estremo  $B$  vincolato all'asse  $Oy$ . Verificare che  $\bar{\omega}_D = -2\dot{\theta}\cos\theta\bar{k}$ .



$$D: \bar{AC} = R$$

$$\bar{AB}: \bar{AB} = 2R$$

$$\bar{\omega}_D = -\omega_D \bar{k}$$

$$\bar{\omega}_{AB} = \dot{\theta} \bar{k}$$

$$A(2R\sin\theta, R)$$

$$\bar{v}_A = (2R\cos\theta\dot{\theta}, 0)$$

$$\bar{v}_A = \bar{v}_{C_D} + \bar{\omega}_D \times (A - C_D) = \underbrace{0}_{\equiv 0} + (-\omega_D \bar{k}) \times R \bar{j} = R\omega_D \bar{i}$$

$$\Rightarrow \boxed{\omega_D = 2\cos\theta\dot{\theta}}$$

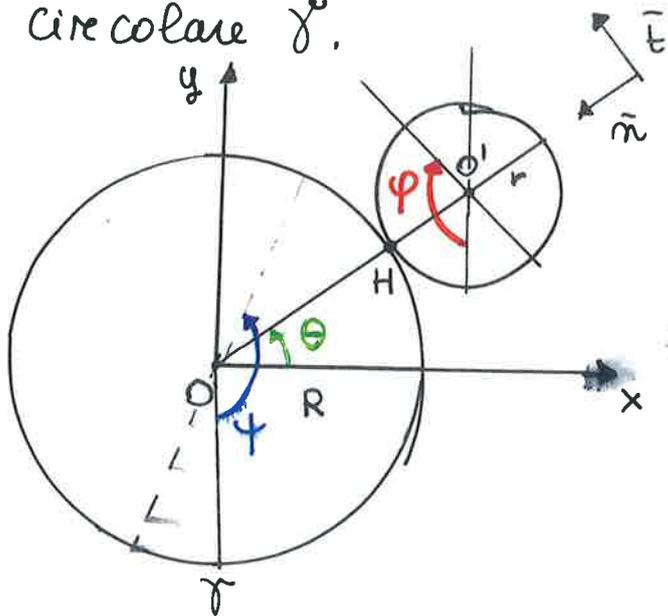
$$\bar{\omega}_{AB} = \dot{\theta} \bar{k}$$

RICORDA

$$\bar{v}_{C_D}(t) \equiv 0$$

$$\bar{v}_{C_{AB}}(t) \equiv 0$$

MOTO EPICICLOIDALE: moto di un punto di un disco che rotola senza strisciare all'esterno di un profilo circolare  $\gamma$ .



Distinguiamo due casi:

- a)  $r$  fisso
- b)  $r$  mobile

a) Il disco ha 1 g. di liberta'.

$q_1 = \theta$  angolo geometrico

$q_2 = \varphi$  angolo di rot. del disco

3.0.17.199

Determiniamo il legame tra  $\theta$  e  $\varphi$ .

$$\bar{v}_{O'} = \bar{v}_H + \bar{\omega}_D \times (O' - H) \quad \bar{v}_H = \bar{0} \text{ rot. senza strisc. su } \gamma \text{ fisso.}$$

$$= -\dot{\varphi} \bar{t}_3 \times (-r \bar{n}) = -r \dot{\varphi} \bar{t}$$

$H \equiv C$  centro di ist. rot.

$$\bar{v}_{O'} = (R+r) \dot{\theta} \bar{t} \quad \Rightarrow (R+r) \dot{\theta} = -r \dot{\varphi}$$

integrando  $(R+r)\theta = -r\varphi$ .

b) Il disco ha 2 g. di liberta'.

$q_1 = \theta$  ang. geom.

$q_2 = \varphi$  ang. di rot. del disco

$q_3 = \psi$  ang. di rot. di  $\gamma$ .

Determiniamo il legame tra  $\theta, \varphi, \psi$ .

$$\bar{v}_{O'} = (R+r) \dot{\theta} \bar{t}$$

$$\bar{v}_{O'} = \bar{v}_{H'} + \bar{\omega}_D \times (O' - H') \quad H' \in D$$

c)  $\bar{v}_{H'} = \bar{v}_{H''}$   $H'' \in \gamma$   $H'$  e  $H''$  vanno a coincidere in  $H$ .

Il rot. senza strisciamento su  $\gamma$  mobile impone la (c).

$$\bar{v}_{H''} = \bar{\omega}_\gamma \times (H'' - O) = \dot{\psi} \bar{t}_3 \times (-R \bar{n}) = R \dot{\psi} \bar{t}$$

quindi:

$$\bar{v}_{O'} = R\dot{\varphi} \bar{t} - \dot{\varphi} \bar{t}_3 \times (-\kappa \bar{n}) = \underbrace{(R\dot{\varphi} - \kappa\dot{\varphi}) \bar{t}}$$

allora:

$$(R + \kappa) \dot{\theta} = R\dot{\varphi} - \kappa\dot{\varphi}$$

Integrando  $(R + \kappa)\theta = R\varphi - \kappa\varphi$ .

In questo caso  $H \neq C$ .

Per il th. di Chasles, poichè  $\bar{v}_{O'} \parallel \bar{t}$ , si ha che  $C$  appartiene alla retta  $OO'$ .

$$\begin{aligned} \bullet \bar{v}_{O'} &= \bar{v}_C + \bar{\omega}_D \times (O' - C) = -\dot{\varphi} \bar{t}_3 \times [-(R + \kappa - \rho_C)] \bar{n} \\ &= \underbrace{-(R + \kappa - \rho_C)} \dot{\varphi} \bar{t} \end{aligned}$$

$$\bar{v}_{H'} = \bar{v}_{H''}$$

$$\begin{aligned} \bullet \bar{v}_{O'} &= \bar{v}_{H'} + \bar{\omega}_D \times (O' - H') = \bar{v}_{H''} + \bar{\omega}_D \times (O' - H'') \\ &= R\dot{\varphi} \bar{t} - \dot{\varphi} \bar{t}_3 \times (-\kappa \bar{n}) = (R\dot{\varphi} - \kappa\dot{\varphi}) \bar{t} \end{aligned}$$

Uguagliando le due espressioni

$$R\dot{\varphi} - \kappa\dot{\varphi} = -R\dot{\varphi} - \kappa\dot{\varphi} + \dot{\varphi} \rho_C$$

$$\text{da cui } \rho_C = R \left( 1 + \frac{\dot{\varphi}}{\dot{\varphi}} \right) \quad \rho_C = |G - O|$$

se il rotolamento avviene con strisciamento

In tal caso la velocità di strisciamento del punto di contatto non è nulla.

a')  $r$  fisso

$$\bar{v}_{str} = \bar{v}_H = \bar{v}_{O'} + \bar{\omega}_D \times (H - O')$$

$$\vec{v}_{O'} = (R+r)\dot{\theta}\vec{t}$$

quindi

$$\vec{v}_{str} = (R+r)\dot{\theta}\vec{t} - \dot{\varphi}\vec{t}_3 \times r\vec{n} = \underline{[(R+r)\dot{\theta} + r\dot{\varphi}]\vec{t}}$$

Il disco ha 2 g. di libertà  $\Rightarrow$  non c'è più il

legame tra  $\theta$  e  $\varphi$ . 
$$\begin{cases} s = R(\frac{\pi}{2} - \theta) \\ \varphi \end{cases}$$

b')  $\mathcal{V}$  mobile

$$\vec{v}_{str} = \vec{v}_H = \vec{v}_{H''} - \vec{v}_{H'}$$
 dove  $H' \in D$  e  $H'' \in \mathcal{V}$ .

$$\vec{v}_{H''} = R\dot{\psi}\vec{t}$$

$$\vec{v}_{H'} = \vec{v}_{O'} + \vec{\omega}_D \times (H' - O') = (R+r)\dot{\theta}\vec{t} - \dot{\varphi}\vec{t}_3 \times r\vec{n}$$

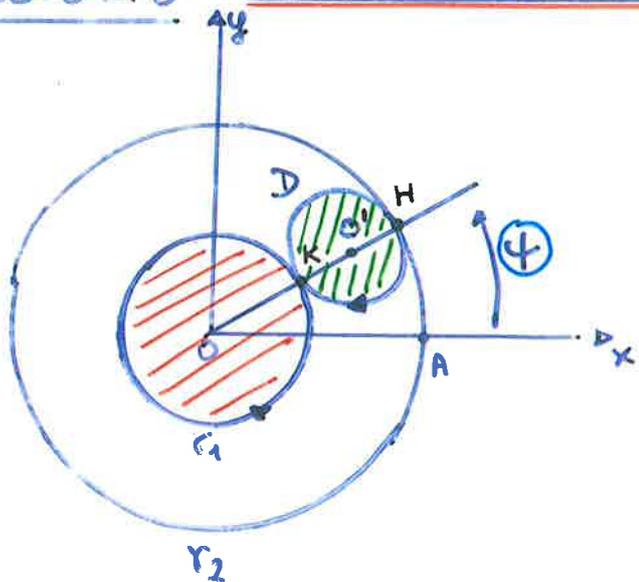
$$= [(R+r)\dot{\theta} + r\dot{\varphi}]\vec{t}$$

$$\vec{v}_{str} = \underline{[R\dot{\psi} - (R+r)\dot{\theta} - r\dot{\varphi}]\vec{t}}$$

Il disco ha 3 g. di libertà  $\Rightarrow$  non c'è più il legame

tra  $\theta, \varphi, \psi$ . ■

9E esercizio: CUSCINETTO A SFERA



$\gamma_1$ :  $\text{MO} \neq 0$  ruota con vel. angolare  $\bar{\omega}_1 = \omega_1 \bar{t}_3$  attorno ad  $Oz$ .

$\gamma_2$ : fissa

$D$ : disco che rotola senza strisciare su  $\gamma_1$  e  $\gamma_2$ .

$R$ : raggio di  $\gamma_2$

$r$ : raggio di  $\gamma_1$ .

$(\frac{R-r}{2})$ : raggio del disco  $D$ .

Sia  $\bar{\omega}_2 = -\omega_2 \bar{t}_3$  la velocità angolare del disco attorno a  $H$ .

Posto  $\underline{\omega_1 = \dot{\varphi}}$ ,  $\underline{\omega_2 = \dot{\theta}}$  e indicato con  $\varphi$  l'angolo geometrico  $\angle O'A$ , determinare il legame tra i parametri  $\theta, \varphi, \dot{\varphi}$  ossia il grado di libertà del sistema ruota + disco.

- Rot. senza strisciamento su  $\gamma_2 \Rightarrow \bar{v}_H = \bar{0} \quad H \equiv C$  s.i.r.
- su  $\gamma_1 \Rightarrow \bar{v}_{K'} = \bar{v}_{K''} \quad K' = K'' = K$

•  $\bar{v}_{O'} = \bar{0} \dot{\varphi} \bar{t} = (\frac{R+r}{2}) \dot{\varphi} \bar{t}$

•  $\bar{v}_{O'} = \bar{v}_H + \bar{\omega}_D \times (O'-H) = (\frac{R-r}{2}) \dot{\theta} \bar{t}$

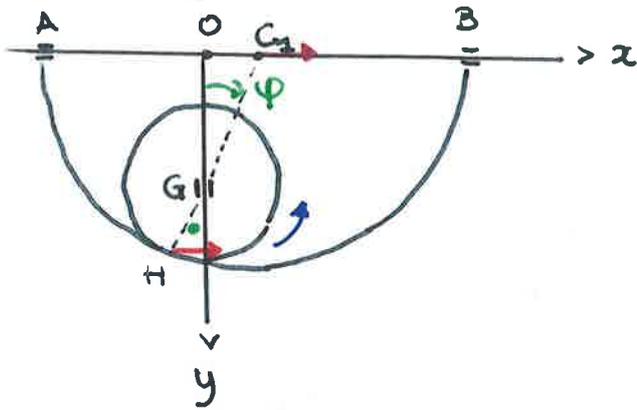
•  $\bar{v}_{O'} = \bar{v}_{K'} + \bar{\omega}_D \times (O'-K') = \bar{v}_{K''} + \bar{\omega}_D \times (O'-K'')$

$\bar{v}_{K''} = R r \dot{\varphi} \bar{t} = r \dot{\varphi} \bar{t} - (\frac{R-r}{2}) \dot{\theta} \bar{t}$

Uguagliando:  $\begin{cases} (R+r) \dot{\varphi} = (R-r) \dot{\theta} \\ (R+r) \dot{\varphi} = 2r \dot{\varphi} - (R-r) \dot{\theta} \end{cases}$

$\Rightarrow \boxed{\varphi = \frac{R-r}{R+r} \theta}$  e  $\boxed{\varphi = \frac{(R-r)}{r} \theta} \Rightarrow \underline{1! \text{ g. d. libertà}}$

Disco di centro G che rotola senza strisciare all'interno di una semicirconferenza che trasla, con G vincolato ad appartenere all'asse Oy. Determinare  $\bar{\omega}_D$ .



$$\begin{aligned} \overline{C_1H} &= R \\ \overline{GH} &= r \end{aligned}$$

$$G(0, (R-r) \cos \varphi)$$

$$\bullet \bar{V}_G(0, -(R-r) \sin \varphi \dot{\varphi})$$

$$H(-r \sin \varphi, R \cos \varphi)$$

$$\bar{V}_G = \bar{V}_H + \bar{\omega}_D \times (G - H)$$

r. s. s.  $\Rightarrow H \in \mathcal{D} = H'$  è tale che  $\bar{V}_{H'} \equiv \bar{V}_{H''}$  dove  $H'' \in \mathcal{Q}$ .

Tutti i punti  $\in \mathcal{Q}$  hanno la stessa velocità perché trasla.

$$\bar{V}_{H''} = \bar{V}_{C_2}$$

$$G_2((R-r) \sin \varphi, 0) \quad \bar{V}_{C_2} = ((R-r) \cos \varphi \dot{\varphi}, 0)$$

perciò  $\bar{\omega}_D = -\omega_D \bar{k}$

$$\bullet \bar{V}_G = (R-r) \cos \varphi \dot{\varphi} \bar{i} - \omega_D \bar{k} \times [r \sin \varphi \bar{i} - r \cos \varphi \bar{j}]$$

$$= [(R-r) \cos \varphi \dot{\varphi} - \omega_D r \cos \varphi] \bar{i} - \omega_D r \sin \varphi \bar{j}$$

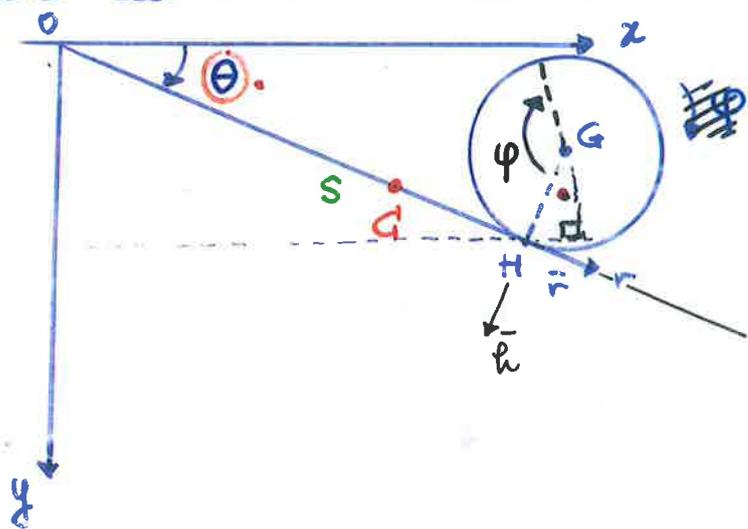
$$\left\{ \begin{array}{l} 0 = (R-r) \cos \varphi \dot{\varphi} - \omega_D r \cos \varphi \Rightarrow \omega_D = \frac{R-r}{r} \dot{\varphi} \\ \text{oppure} \\ - (R-r) \sin \varphi \dot{\varphi} = -\omega_D r \sin \varphi \Rightarrow \omega_D = \frac{R-r}{r} \dot{\varphi} \end{array} \right.$$

$$\boxed{\omega_D = \frac{R-r}{r} \dot{\varphi}}$$

Se  $R = 3r \Rightarrow \omega_D = 2\dot{\varphi}$

89 Esercizio: Dato un disco che rotola senza slisciare

lungo una guida rettilinea che ruota attorno al punto fisso  $O$  del rif. cart.  $Oxy$ , calcolare la velocità del centro del disco. (il sistema disco + guida giace in  $Oxy$ ).



Nell'ipotesi che le velocità angolari della guida e del disco siano COSTANTI determinare il centro di istantanea rotazione del disco e l'equazione della base.

$$\bar{\omega}_{\text{ass}} = \dot{\theta} \bar{k} + \dot{\varphi} \bar{k} = (\dot{\theta} + \dot{\varphi}) \bar{k} = \bar{\omega}_{\kappa} + \bar{\omega}_{\tau}$$

• col teorema di composizione delle velocità per centri rigidi:

$$\bar{v}_G = \bar{v}_{H'} + \bar{\omega}_{\text{ass}} \times (G - H') \quad \begin{array}{l} H' \in D \\ H'' \in \kappa \end{array}$$

e  $\bar{v}_{H'} \equiv \bar{v}_{H''} = s \dot{\theta} \bar{h}$  ma poiché il disco rotola s.o. su  $\theta r$  si ha che  $s = R\varphi$

$$\begin{aligned} \bar{v}_G &= R\varphi \dot{\theta} \bar{h} + (\dot{\theta} + \dot{\varphi}) \bar{k} \times (-R) \bar{h} = \\ &= R\dot{\varphi} \dot{\theta} \bar{k} + R(\dot{\theta} + \dot{\varphi}) \bar{e} \end{aligned}$$

$$v_G^2 = R^2 [\varphi^2 \dot{\theta}^2 + (\dot{\theta} + \dot{\varphi})^2]$$

• metodo cartesiano

$$\begin{cases} x_G = x_H + R \theta \sin \theta = s \cos \theta + R \theta \sin \theta = R\varphi \cos \theta + R \theta \sin \theta \\ y_G = y_H - R \cos \theta = s \sin \theta - R \cos \theta = R\varphi \sin \theta - R \cos \theta \end{cases}$$

$$\begin{cases} \dot{x}_G = R \dot{\varphi} \cos \theta - R\varphi \sin \theta \dot{\theta} + R \cos \theta \dot{\theta} \\ \dot{y}_G = R \dot{\varphi} \sin \theta + R\varphi \cos \theta \dot{\theta} + R \sin \theta \dot{\theta} \end{cases}$$

$$\underline{V_G^2} = R^2 \dot{\varphi}^2 + R^2 \varphi^2 \dot{\Theta}^2 + R^2 \dot{\Theta}^2 + 2R^2 \dot{\varphi} \dot{\Theta} = \underline{R^2 [\varphi^2 \dot{\Theta}^2 + (\dot{\Theta} + \dot{\varphi})^2]}$$

Supponiamo ora  $\dot{\Theta} = \text{costante} = \Omega \rightarrow \Theta = \Omega t$  ( $t=0 \vartheta_0=0$ )

$\dot{\varphi} = \text{costante} = \omega \Rightarrow \varphi = \omega t$  ( $t=0 \vartheta_0=0$ )

Per il teorema di Chasles il centro di istantanea rotazione

di e Or poiché Or è  $\perp$  a  $\bar{v}_{H''} = \bar{v}_{H'}$ .

$$\bar{CO} = s_c$$

$$\begin{aligned} \bullet \bar{V}_G &= \bar{V}_C + \bar{\omega}_{\text{ass}} \times (G-C) = (\Omega + \omega) \bar{k} \times [(G-H) + (H-C)] \\ &\stackrel{\parallel}{=} \bar{0} \\ &= (\Omega + \omega) \bar{k} \times [(-R) \bar{h} + (R\varphi - s_c) \bar{r}] \\ &= R(\Omega + \omega) \bar{r} + (R\varphi - s_c)(\Omega + \omega) \bar{h} \end{aligned}$$

$$\bullet \bar{V}_G = R\varphi \Omega \bar{h} + R(\Omega + \omega) \bar{r}$$

da cui ricavando:  $(R\varphi - s_c)(\Omega + \omega) = R\varphi \Omega$

$$\text{ovvero } s_c = \frac{R\varphi \omega}{(\omega + \Omega)} = \frac{R\omega^2}{(\omega + \Omega)} t = \frac{R\omega^2}{\Omega(\omega + \Omega)} \Theta \quad t = \frac{\Theta}{\Omega}$$

$$\text{ma } \varphi = \omega t = \frac{\omega}{\Omega} \Theta$$

$$\begin{cases} x_c = s_c \cos \Theta \\ y_c = s_c \sin \Theta \end{cases}$$

$$x^2 + y^2 = s_c^2 = \frac{R^2 \omega^4}{\Omega^2 (\omega + \Omega)^2} \Theta^2$$

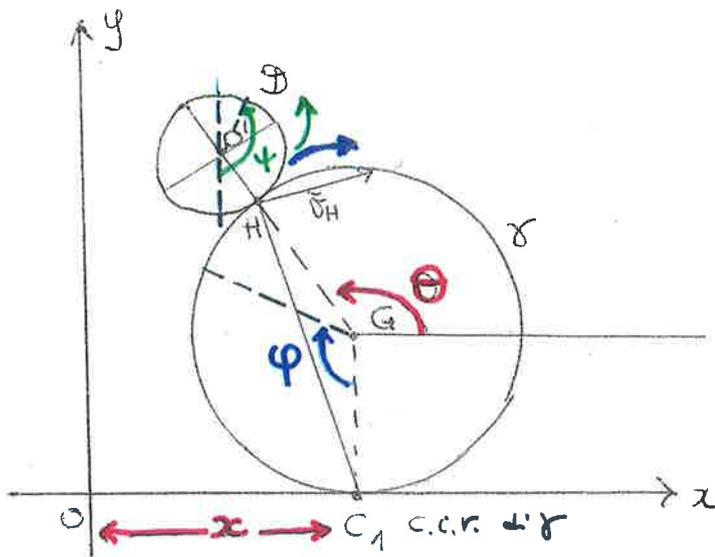
ma  $x^2 + y^2 = \rho^2$  in coord. polari

$$\boxed{\rho = \frac{R\omega^2}{\Omega(\omega + \Omega)} \Theta}$$

traiettoria polare  
della base.

Spirale

Disco che rotola su  $\gamma$  che rotola senza strisciare su  $Ox$ .

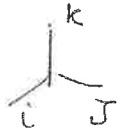


$\gamma$ :  $\mathbb{R}$  r. s. s. su  $Ox$

$\mathcal{D}$ :  $\mathbb{R}^3$  r. s. s. su  $\gamma$ .

$$\begin{cases} q_1 = x_G = x \in \mathbb{R} \\ q_2 = \theta \in (0, 2\pi) \end{cases}$$

$$t=0 \quad x_G=0 \quad \theta(0)=0$$



$\gamma$ :  $\dot{\varphi} \vec{k} \quad \vec{\omega}_\gamma = -\dot{\varphi} \vec{k} \Rightarrow \boxed{\ddot{x} = R\dot{\varphi}} \Rightarrow \vec{\omega}_\gamma = -\frac{\dot{x}}{R} \vec{k}$

$\mathcal{D}$ :  $\dot{\psi} \vec{k} \quad \vec{\omega}_\mathcal{D} = \dot{\psi} \vec{k}$  trovare le legature tra  $\psi, x, \theta. \Rightarrow 2 \text{ g. d. l.}$

$$\begin{cases} \vec{v}_{O'} = \vec{v}_{H'} + \vec{\omega}_\mathcal{D} \times (O' - H') & H' \in \mathcal{D} \\ \vec{v}_{H'} = \vec{v}_{H''} & \text{r. s. s.} & H'' \in \gamma \\ \vec{v}_{H''} = \vec{v}_{C_1} + \vec{\omega}_\gamma \times (H'' - C_1) & \end{cases}$$

$$\Rightarrow \vec{v}_{O'} = \vec{\omega}_\gamma \times (H'' - C_1) + \vec{\omega}_\mathcal{D} \times (O' - H')$$

$$= -\frac{\dot{x}}{R} \vec{k} \times [(x_H - x_{C_1}) \vec{i} + (y_H) \vec{j}] + \dot{\psi} \vec{k} \times [(x_{O'} - x_H) \vec{i} + (y_{O'} - y_H) \vec{j}]$$

$$= -\frac{\dot{x}}{R} [(x_H - x_{C_1}) \vec{j} - y_H \vec{i}] + \dot{\psi} [(x_{O'} - x_H) \vec{j} - (y_{O'} - y_H) \vec{i}]$$

$C_1(x, 0) \quad x_{C_1} = x_G = x$

$H(x - R \cos(\pi - \theta), R + R \sin(\pi - \theta)) = (x + R \cos \theta, R + R \sin \theta)$

$O'(x + (R+r) \cos \theta, R + (R+r) \sin \theta)$

$\vec{v}_{O'} = (\dot{x} + (R+r) \sin \theta \dot{\theta}, (R+r) \cos \theta \dot{\theta})$

$\vec{v}_{O'} = +\frac{\dot{x}}{R} [R(1 + \sin \theta) \vec{i} - R \cos \theta \vec{j}] + \dot{\psi} [-(r \sin \theta) \vec{i} + r \cos \theta \vec{j}]$

$\vec{v}_{O'} = [\dot{x}(1 + \sin \theta) - r \dot{\psi} \sin \theta] \vec{i} + [-\dot{x} \cos \theta + r \dot{\psi} \cos \theta] \vec{j}$

uguagliando:

$\cancel{\dot{x}} - (R+r) \sin \theta \dot{\theta} = \cancel{\dot{x}} + \dot{x} \sin \theta - r \dot{\psi} \sin \theta$  in fase d' moto  
 $\cancel{\dot{x}} - (R+r) \dot{\theta} = \cancel{\dot{x}} - r \dot{\psi}$   $\Rightarrow \dot{\psi} = \frac{\dot{x} + (R+r) \dot{\theta}}{r}$   $\sin \theta \neq 0$

$$\boxed{\dot{\psi} = \frac{\dot{x} + (R+r) \dot{\theta}}{r}}$$

37 Per Chasles è C.I.R. di  $\mathcal{D}$  e retta  $e_{\perp H}$ .

$$\vec{V}_O = \vec{\omega}_D \times (O' - C) = \dot{\psi} \vec{k} \times [(x_{O'} - x_C) \vec{i} + (y_{O'} - y_C) \vec{j}]$$

$$\dot{x}_{O'} \vec{i} + \dot{y}_{O'} \vec{j} = \dot{\psi} (x_{O'} - x_C) \vec{j} - \dot{\psi} (y_{O'} - y_C) \vec{i}$$

$$\Rightarrow \begin{cases} \dot{x}_{O'} = -\dot{\psi} (y_{O'} - y_C) \\ \dot{y}_{O'} = \dot{\psi} (x_{O'} - x_C) \end{cases} \quad \begin{cases} \dot{x}_{O'} = -y_{O'} \dot{\psi} + \dot{\psi} y_C \\ \dot{y}_{O'} = x_{O'} \dot{\psi} - \dot{\psi} x_C \end{cases}$$

$$\dot{y}_C = \frac{\dot{x}_{O'} + \dot{\psi} y_{O'}}{\dot{\psi}} = y_{O'} + \frac{\dot{x}_{O'}}{\dot{\psi}} = y_{O'} + \frac{\dot{x}_{O'}}{\dot{x} + (R+r)\dot{\theta}}$$

$$\dot{x}_C = \frac{\dot{\psi} x_{O'} - \dot{y}_{O'}}{\dot{\psi}} = x_{O'} - \frac{\dot{y}_{O'}}{\dot{\psi}} = x_{O'} - \frac{\dot{y}_{O'}}{\dot{x} + (R+r)\dot{\theta}}$$