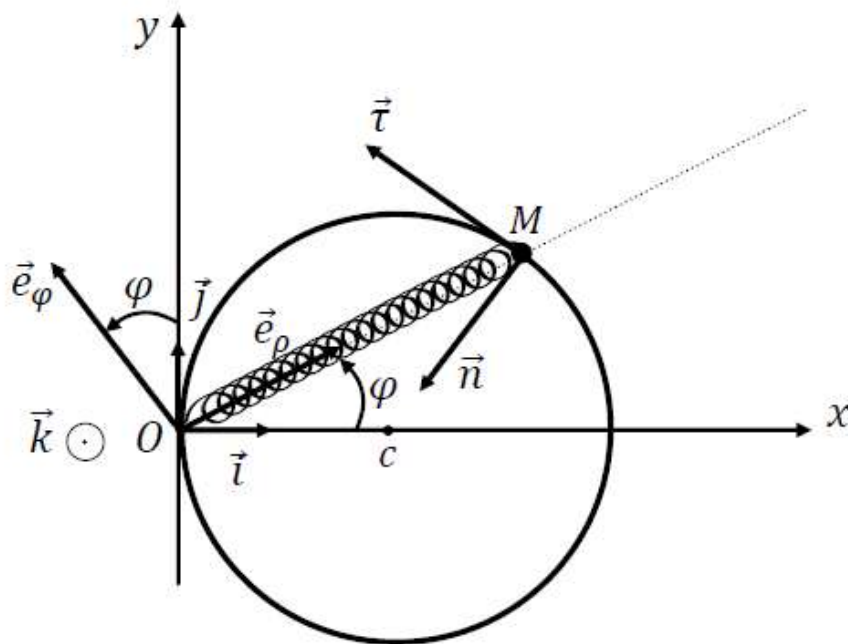


Université Cady Ayyad, Marrakech
 Faculté polydisciplinaire - Safi
 Session de rattrapage d'Automne (S1)

Année universitaire 2021 - 2022
 Filière : SMPC
 Durée : 1h30min

Examen de Mécanique du Point Matériel

Soient $\mathfrak{R}(O, xyz)$ un référentiel absolu muni de la base $(\vec{i}, \vec{j}, \vec{k})$ et $(\mathfrak{R}_1(\vec{e}_\rho, \vec{e}_\varphi, \vec{k}))$ le référentiel relatif. Dans le plan horizontal (xOy) , une tige circulaire de rayon a et de centre C est maintenue fixe. Un anneau M de masse m est assujéti à se déplacer *sans frottement* sur la tige circulaire. Il est repéré par : $\vec{OM} = \rho \vec{e}_\rho = 2a \cos \varphi \vec{e}_\rho$ où $\varphi = (\vec{i}, \vec{OM})$ avec $-\frac{\pi}{2} < \varphi < \frac{\pi}{2}$. L'anneau M est attaché à l'extrémité d'un ressort de raideur k et de longueur à vide a . L'autre extrémité du ressort est fixée au point O . En plus de la force de rappel \vec{F} exercée par le ressort, l'anneau M est soumis à la réaction de la tige $\vec{R} = R_n \vec{n} + R_k \vec{k}$ et à son poids \vec{P} . On désigne par $(\vec{\tau}, \vec{n}, \vec{k})$ la base de Freinet comme l'indique la figure (\vec{n} est le vecteur dirigé vers le centre de cercle). L'accélération de la pesanteur est telle que $\vec{g} = -g \vec{k}$ et la vitesse de rotation de \mathfrak{R}_1 par rapport à \mathfrak{R} est donnée par $\vec{\Omega}(\mathfrak{R}_1/\mathfrak{R}) = \dot{\varphi} \vec{k}$.



N.B : Toutes les expressions vectorielles doivent être exprimées dans la base $(\vec{e}_\rho, \vec{e}_\varphi, \vec{k})$.

I- Etude cinématique (4,5 pt)

- | | |
|---|-----|
| 1- Exprimer $\vec{V}_r(M)$ et $\vec{V}_e(M)$ respectivement les vitesses relative et d'entraînement et déduire $\vec{V}_a(M)$ la vitesse absolue de M . | 1.5 |
| 2- Déduire les expressions des vecteurs tangent $\vec{\tau}$ et normal \vec{n} à la trajectoire au point M . | 1 |
| 3- Exprimer $\vec{\gamma}_r(M)$, $\vec{\gamma}_e(M)$ et $\vec{\gamma}_c(M)$ respectivement les accélérations relative, d'entraînement et de Coriolis de M . Puis déduire $\vec{\gamma}_a(M)$ l'accélération absolue de M . | 2 |

II- Application du principe fondamental de la dynamique dans le référentiel relatif \mathcal{R}_1 (7,5 pt)

- | | |
|---|-----|
| 1- Donner les expressions des forces appliquées à l'anneau M. | 1 |
| 2- Ecrire le PFD appliqué à M, en l'exprimant dans $(\vec{e}_\rho, \vec{e}_\varphi, \vec{k})$. | 1.5 |
| 3- En projetant le principe fondamental de la dynamique sur $\vec{\tau}$, montrer que l'équation différentielle du mouvement de M s'écrit sous la forme : $\ddot{\varphi} + \frac{k}{2m}(1 - 2\cos\varphi)\sin\varphi = 0$. | 1.5 |
| 4- Que devient cette équation pour des faibles valeurs de φ (On donne $(\sin\varphi \cong \varphi$ et $\cos\varphi \cong 1)$). | 0.5 |
| 5- Déduire l'équation horaire du mouvement sachant que : $\varphi(t = 0) = \frac{\pi}{4}$ et $\dot{\varphi}(t = 0) = 0$. | 1 |
| 6- En projetant le principe fondamental de la dynamique sur \vec{n} et \vec{k} , trouver l'expression de la réaction \vec{R} . | 1.5 |

III- Application du théorème d'énergie cinétique dans le référentiel absolu \mathcal{R} (4 pt)

- | | |
|---|-----|
| 1- Exprimer l'énergie cinétique $E_c(M/\mathcal{R})$ de M dans \mathcal{R} . | 0.5 |
| 2- Exprimer les puissances de chacune des forces appliquées sur le point M dans \mathcal{R} . | 1.5 |
| 3- En appliquant le théorème de l'énergie cinétique, retrouver l'équation différentielle vérifiée par φ . | 2 |

IV- Application du théorème du moment cinétique dans le référentiel absolu \mathcal{R} (4 pt)

- | | |
|--|-----|
| 1- Calculer $\vec{\sigma}_C(M/\mathcal{R})$ le moment cinétique par rapport au point C de M dans \mathcal{R} . | 1 |
| 2- Calculer les moments par rapport à C des forces appliquées à M dans \mathcal{R} . | 1.5 |
| 3- En appliquant le théorème du moment cinétique, retrouver l'équation différentielle du mouvement de M dans \mathcal{R} . | 1.5 |

Université Cady Ayyad, Marrakech

Faculté polydisciplinaire - Safi

Session de rattrapage d'Automne (S1)

Année universitaire 2021 - 2022

Filière : SMPC

Durée : 1h30min

Correction de l'examen de Mécanique du Point Matériel

I- Etude cinématique

1- Les expressions $\vec{V}_r(M)$ et $\vec{V}_e(M)$ respectivement les vitesses relative et d'entraînement et en déduire $\vec{V}_a(M)$ la vitesse absolue de M .

La vitesse relative : $\vec{V}_r(M) = \left. \frac{d\vec{OM}}{dt} \right|_{R_1} = \left. \frac{d(2a\cos\varphi \vec{e}_\rho)}{dt} \right|_{R_1} = -2a\dot{\varphi} \sin\varphi \vec{e}_\rho$

La vitesse d'entraînement :

$$\vec{V}_e(M) = \left. \frac{d\vec{OO}}{dt} \right|_{\mathcal{R}} + \vec{\Omega}(\mathcal{R}_1/\mathcal{R}) \wedge \vec{OM} = \dot{\varphi} \vec{k} \wedge 2a \cos\varphi \vec{e}_\rho = 2a\dot{\varphi} \cos\varphi \vec{e}_\varphi$$

On déduit $\vec{V}_a(M)$ la vitesse absolue de M .

$$\vec{V}_a(M) = \vec{V}_r(M) + \vec{V}_e(M) = 2a\dot{\varphi} (-\sin\varphi \vec{e}_\rho + \cos\varphi \vec{e}_\varphi)$$

2- En déduire les expressions des vecteurs tangent $\vec{\tau}$ et normal \vec{n} à la trajectoire au point M .

$$\vec{\tau} = \frac{\vec{V}(M/\mathcal{R})}{\|\vec{V}(M/\mathcal{R})\|} = -\sin\varphi \vec{e}_\rho + \cos\varphi \vec{e}_\varphi$$

$$\vec{n} = \vec{k} \wedge \vec{\tau} = \vec{k} \wedge (-\sin\varphi \vec{e}_\rho + \cos\varphi \vec{e}_\varphi) = -\sin\varphi \vec{e}_\varphi - \cos\varphi \vec{e}_\rho = -\cos\varphi \vec{e}_\rho - \sin\varphi \vec{e}_\varphi$$

3- Exprimons $\vec{\gamma}_r(M)$, $\vec{\gamma}_e(M)$ et $\vec{\gamma}_c(M)$ respectivement les accélérations relative, d'entraînement et de Coriolis de M . Puis déduisons $\vec{\gamma}_a(M)$ l'accélération absolue de M .

L'accélération relative de M :

$$\vec{\gamma}_r(M) = \left. \frac{d^2\vec{OM}}{dt^2} \right|_{\mathcal{R}_1} = \left. \frac{d^2(2a\cos\varphi \vec{e}_\rho)}{dt^2} \right|_{\mathcal{R}_1} = -2a(\ddot{\varphi} \sin\varphi + \dot{\varphi}^2 \cos\varphi) \vec{e}_\rho$$

L'accélération d'entraînement de M :

$$\begin{aligned} \vec{\gamma}_e(M) &= \vec{\gamma}(O/R) + \frac{d\vec{\Omega}(\mathcal{R}_1/\mathcal{R})}{dt} \wedge \vec{OM} + \vec{\Omega}(\mathcal{R}_1/\mathcal{R}) \wedge (\vec{\Omega}(\mathcal{R}_1/\mathcal{R}) \wedge \vec{OM}) \\ \vec{\gamma}_e(M) &= \dot{\varphi} \vec{k} \wedge 2a\cos\varphi \vec{e}_\rho + \dot{\varphi} \vec{k} \wedge (\dot{\varphi} \vec{k} \wedge 2a\cos\varphi \vec{e}_\rho) = 2a\dot{\varphi} \cos\varphi \vec{e}_\varphi - 2a\dot{\varphi}^2 \cos\varphi \vec{e}_\rho \\ \vec{\gamma}_e(M) &= -2a(\dot{\varphi}^2 \cos\varphi \vec{e}_\rho - \dot{\varphi} \cos\varphi \vec{e}_\varphi) \end{aligned}$$

L'accélération de Coriolis de M :

$$\begin{aligned} \vec{\gamma}_c(M) &= 2(\vec{\Omega}(\mathcal{R}_1/\mathcal{R}) \wedge \vec{V}_r(M)) \\ \vec{\gamma}_c(M) &= 2\dot{\varphi} \vec{k} \wedge \vec{V}_r(M) = 2\dot{\varphi} \vec{k} \wedge (-2a\dot{\varphi} \sin\varphi \vec{e}_\rho) = -4a\dot{\varphi}^2 \sin\varphi \vec{e}_\rho \end{aligned}$$

D'après la loi de composition des accélérations, on déduit l'accélération absolue de M :

$$\begin{aligned} \vec{\gamma}_a(M) &= \vec{\gamma}_r(M) + \vec{\gamma}_e(M) + \vec{\gamma}_c(M) = \\ &= -2a(\ddot{\varphi} \sin\varphi + \dot{\varphi}^2 \cos\varphi) \vec{e}_\rho - 2a(\dot{\varphi}^2 \cos\varphi \vec{e}_\rho - 2a\dot{\varphi} \cos\varphi \vec{e}_\varphi) - 4a\dot{\varphi}^2 \sin\varphi \vec{e}_\rho \\ &= -2a(\ddot{\varphi} \sin\varphi + 2\dot{\varphi}^2 \cos\varphi) \vec{e}_\rho + 2a(\dot{\varphi} \cos\varphi - 2\dot{\varphi}^2 \sin\varphi) \vec{e}_\varphi \end{aligned}$$

II- Application du principe fondamental de la dynamique dans le référentiel relatif \mathcal{R}_1 .

1- Les expressions des forces appliquées à l'anneau M par rapport à \mathcal{R}_1 .

$$\begin{aligned}\vec{P} &= -mg\vec{k} \\ \vec{R} &= R_n\vec{n} + R_k\vec{k} = -R_n\cos\varphi\vec{e}_\rho - R_n\sin\varphi\vec{e}_\varphi + R_k\vec{k} \\ \vec{F} &= -k(\rho - a)\vec{e}_\rho = -ka(2\cos\varphi - 1)\vec{e}_\rho \\ \vec{f}_{ie} &= -m\vec{\gamma}_e(M) = -2am(-\dot{\varphi}^2\cos\varphi\vec{e}_\rho + \ddot{\varphi}\cos\varphi\vec{e}_\varphi) \\ \vec{f}_{ic} &= -m\vec{\gamma}_c(M) = 4am\dot{\varphi}^2\sin\varphi\vec{e}_\varphi\end{aligned}$$

2- Ecrivons le PFD appliqué à M , en l'exprimant dans $(\vec{e}_\rho, \vec{e}_\varphi, \vec{k})$.

$$\begin{aligned}\vec{P} + \vec{R} + \vec{F} + \vec{f}_{ie} + \vec{f}_{ic} &= m\vec{\gamma}_r(M) \\ -mg\vec{k} - R_n\cos\varphi\vec{e}_\rho - R_n\sin\varphi\vec{e}_\varphi + R_k\vec{k} - ka(2\cos\varphi - 1)\vec{e}_\rho - 2am(-\dot{\varphi}^2\cos\varphi\vec{e}_\rho + \ddot{\varphi}\cos\varphi\vec{e}_\varphi) \\ &+ 4am\dot{\varphi}^2\sin\varphi\vec{e}_\varphi = -2am(\ddot{\varphi}\sin\varphi + \dot{\varphi}^2\cos\varphi)\vec{e}_\rho \\ -mg\vec{k} - R_n\cos\varphi\vec{e}_\rho - R_n\sin\varphi\vec{e}_\varphi + R_k\vec{k} + [-ka(2\cos\varphi - 1) + 2am\dot{\varphi}^2\cos\varphi]\vec{e}_\rho \\ &+ (-2am\ddot{\varphi}\cos\varphi + 4am\dot{\varphi}^2\sin\varphi)\vec{e}_\varphi = -2am(\ddot{\varphi}\sin\varphi + \dot{\varphi}^2\cos\varphi)\vec{e}_\rho \\ [-ka(2\cos\varphi - 1) + 2am\dot{\varphi}^2\cos\varphi - R_n\cos\varphi]\vec{e}_\rho + (-2am\ddot{\varphi}\cos\varphi + 4am\dot{\varphi}^2\sin\varphi - R_n\sin\varphi)\vec{e}_\varphi \\ &+ (R_k - mg)\vec{k} = -2am(\ddot{\varphi}\sin\varphi + \dot{\varphi}^2\cos\varphi)\vec{e}_\rho\end{aligned}$$

3- En projetant le principe fondamental de la dynamique sur \vec{e}_ρ , pour trouver l'équation différentielle du mouvement de M .

$$\begin{aligned}\{[-ka(2\cos\varphi - 1) + 2am\dot{\varphi}^2\cos\varphi - R_n\cos\varphi]\vec{e}_\rho + (-2am\ddot{\varphi}\cos\varphi + 4am\dot{\varphi}^2\sin\varphi - R_n\sin\varphi)\vec{e}_\varphi \\ + (R_k - mg)\vec{k} = -2am(\ddot{\varphi}\sin\varphi + \dot{\varphi}^2\cos\varphi)\vec{e}_\rho\} \cdot (-\sin\varphi\vec{e}_\rho + \cos\varphi\vec{e}_\varphi) \\ -[-ka(2\cos\varphi - 1) + 2am\dot{\varphi}^2\cos\varphi - R_n\cos\varphi]\sin\varphi \\ + (-2am\ddot{\varphi}\cos\varphi + 4am\dot{\varphi}^2\sin\varphi - R_n\sin\varphi)\cos\varphi = 2am\sin\varphi(\ddot{\varphi}\sin\varphi + \dot{\varphi}^2\cos\varphi) \\ 2m\ddot{\varphi} + k(1 - 2\cos\varphi)\sin\varphi = 0\end{aligned}$$

4- cette équation pour des faibles valeurs de φ .

$$2m\ddot{\varphi} - k\varphi = 0 \quad \text{avec} \quad (\sin\varphi \cong \varphi \quad \text{et} \quad \cos\varphi \cong 1)$$

$$\ddot{\varphi} - \frac{k}{2m}\varphi = 0$$

5- Dédudisons l'équation horaire du mouvement sachant que : $\varphi(t=0) = 0$ et $\dot{\varphi}(t=0) = 0$.

$$\begin{aligned}\varphi(t) &= Ae^{\omega_0 t} + Be^{-\omega_0 t} \\ \dot{\varphi}(t) &= A\omega_0 e^{\omega_0 t} - \omega_0 Be^{-\omega_0 t} \\ \varphi(0) &= A + B = \frac{\pi}{4} \\ \dot{\varphi}(0) &= A\omega_0 - \omega_0 B = 0 \\ A &= B = \frac{\pi}{8} \\ \varphi(t) &= \frac{\pi}{8}(e^{\omega_0 t} + e^{-\omega_0 t}) = \frac{\pi}{4}\left(\frac{e^{\omega_0 t} + e^{-\omega_0 t}}{2}\right) = \frac{\pi}{4}\cosh\omega_0 t\end{aligned}$$

6- En projetant le principe fondamental de la dynamique sur \vec{n} et \vec{k} , pour trouver l'expression de la réaction \vec{R} .

 La projection sur \vec{n} :

$$\begin{aligned} & \{[-ka(2\cos\varphi - 1) + 2am\dot{\varphi}^2\cos\varphi - R_n\cos\varphi] \vec{e}_\rho + (-2am\ddot{\varphi}\cos\varphi + 4am\dot{\varphi}^2\sin\varphi - R_n\sin\varphi) \vec{e}_\varphi \\ & \quad + (R_k - mg)\vec{k} = -2am(\ddot{\varphi}\sin\varphi + \dot{\varphi}^2\cos\varphi)\vec{e}_\rho\}. (-\sin\varphi \vec{e}_\varphi - \cos\varphi\vec{e}_\rho) \\ & -[-ka(2\cos\varphi - 1) + 2am\dot{\varphi}^2\cos\varphi - R_n\cos\varphi]\cos\varphi \\ & \quad - (-2am\ddot{\varphi}\cos\varphi + 4am\dot{\varphi}^2\sin\varphi - R_n\sin\varphi)\sin\varphi = 2am(\ddot{\varphi}\sin\varphi + \dot{\varphi}^2\cos\varphi)\cos\varphi \\ & \quad R_n = -ka(2\cos\varphi - 1)\cos\varphi + 4am\dot{\varphi}^2 \end{aligned}$$

La projection sur \vec{k} :

$$\begin{aligned} & \{[-ka(2\cos\varphi - 1) + 2am\dot{\varphi}^2\cos\varphi - R_n\cos\varphi] \vec{e}_\rho \\ & \quad + (-2am\ddot{\varphi}\cos\varphi + 4am\dot{\varphi}^2\sin\varphi - R_n\sin\varphi) \vec{e}_\varphi + (R_k - mg)\vec{k} \\ & \quad = -2am(\ddot{\varphi}\sin\varphi + \dot{\varphi}^2\cos\varphi)\vec{e}_\rho\}.\vec{k} \\ & \quad R_k = mg \end{aligned}$$

III- Application du théorème d'énergie cinétique dans le référentiel absolu \mathcal{R}

1- Expressions de l'énergie cinétique $E_c(M/\mathcal{R})$ de M dans \mathcal{R} .

$$E_c(M) = \frac{1}{2}mV_a^2(M) = 2ma^2\dot{\varphi}^2$$

2- Expressions des puissances de chacune des forces appliquées sur le point M dans \mathcal{R} .

$$\begin{aligned} P(\vec{P}/\mathcal{R}) &= \vec{P} \cdot \vec{V}_a(M) = (-mg\vec{k}) \cdot [2a\dot{\varphi}(-\sin\varphi\vec{e}_\rho + \cos\varphi\vec{e}_\varphi)] = 0 \\ P(\vec{R}/\mathcal{R}) &= \vec{R} \cdot \vec{V}_a(M) = (R_n\vec{n} + R_k\vec{k}) \cdot [2a\dot{\varphi}(-\sin\varphi\vec{e}_\rho + \cos\varphi\vec{e}_\varphi)] = 0 \\ P(\vec{F}/\mathcal{R}) &= \vec{F} \cdot \vec{V}_a(M) = (-ka(2\cos\varphi - 1)\vec{e}_\rho) \cdot [2a\dot{\varphi}(-\sin\varphi\vec{e}_\rho + \cos\varphi\vec{e}_\varphi)] \\ & \quad = 2ka^2\dot{\varphi}\sin\varphi(2\cos\varphi - 1) \end{aligned}$$

3- En appliquant le théorème de l'énergie cinétique, pour retrouver l'équation différentielle vérifiée par φ .

$$\begin{aligned} \frac{dE_c(M)}{dt} &= ma^2\dot{\varphi}\ddot{\varphi} \\ P\left(\sum \vec{F}\right)\Big|_{\mathcal{R}} &= P(\vec{P}/\mathcal{R}) + P(\vec{R}/\mathcal{R}) + P(\vec{F}/\mathcal{R}) \\ P\left(\sum \vec{F}\right)\Big|_{\mathcal{R}} &= 0 + 0 + 2ka^2\dot{\varphi}\sin\varphi(2\cos\varphi - 1) \end{aligned}$$

Le théorème de l'énergie cinétique s'énonce comme suit :

$$\begin{aligned} \frac{dE_c(M)}{dt}\Big|_{\mathcal{R}} &= P\left(\sum \vec{F}\right)\Big|_{\mathcal{R}} \\ ma^2\dot{\varphi}\ddot{\varphi} &= 2ka^2\dot{\varphi}\sin\varphi(2\cos\varphi - 1) \\ m\ddot{\varphi} &= 2k\sin\varphi(2\cos\varphi - 1) \end{aligned}$$

Pour des faibles oscillations ($\varphi \rightarrow 0$), on retrouve l'équation différentielle du mouvement de M vérifiée par φ : $\ddot{\varphi} - \frac{k}{2m}\varphi = 0$

IV- Application du théorème du moment cinétique dans le référentiel absolu \mathcal{R}

1- Calculons $\vec{\sigma}_C(M/\mathcal{R})$ le moment cinétique par rapport au point C de M dans \mathcal{R} .

$$\begin{aligned} \vec{\sigma}_C(M/\mathcal{R}) &= \vec{CM} \wedge m\vec{V}_a(M) = (-a(-\cos\varphi\vec{e}_\rho - \sin\varphi\vec{e}_\varphi)) \wedge m(2a\dot{\varphi}(-\sin\varphi\vec{e}_\rho + \cos\varphi\vec{e}_\varphi)) \\ & \quad = 2ma^2\dot{\varphi}\sin^2\varphi\vec{k} + 2ma^2\dot{\varphi}\cos^2\varphi\vec{k} = 2ma^2\dot{\varphi}\vec{k} \end{aligned}$$

2- Calcul des moments par rapport à C des forces appliquées à M dans \mathcal{R} .

$$\vec{M}(\vec{P}/\mathcal{R}) = \vec{CM} \wedge \vec{P} = (-a\vec{n}) \wedge (-mg\vec{k}) = a mg \vec{\tau} = a mg (-\sin\varphi\vec{e}_\rho + \cos\varphi\vec{e}_\varphi)$$

$$\begin{aligned}\vec{M}(\vec{R}/\mathcal{R}) &= \vec{CM} \wedge \vec{R} = (-a\vec{n}) \wedge (R_n\vec{n} + R_k\vec{k}) = -aR_k\vec{t} = -aR_k(-\sin\varphi\vec{e}_\rho + \cos\varphi\vec{e}_\varphi) \\ \vec{M}(\vec{F}/\mathcal{R}) &= \vec{CM} \wedge \vec{F} = (-a\vec{n}) \wedge (-ka(2\cos\varphi - 1)\vec{e}_\rho) \\ &= -a(-\cos\varphi\vec{e}_\rho - \sin\varphi\vec{e}_\varphi) \wedge (-ka(2\cos\varphi - 1)\vec{e}_\rho) = ka^2\sin\varphi(2\cos\varphi - 1)\vec{k}\end{aligned}$$

3- En appliquant le théorème du moment cinétique pour retrouver l'équation différentielle du mouvement de M.

$$\frac{d\vec{\sigma}_C(M/\mathcal{R})}{dt} = 2a^2m\ddot{\varphi}\vec{k}$$

$$\frac{d\vec{\sigma}_C(M/\mathcal{R})}{dt} = \vec{M}(\vec{P}/\mathcal{R}) + \vec{M}(\vec{R}/\mathcal{R}) + \vec{M}(\vec{F}/\mathcal{R})$$

$$2a^2m\ddot{\varphi}\vec{k} = amg(-\sin\varphi\vec{e}_\rho + \cos\varphi\vec{e}_\varphi) - aR_k(-\sin\varphi\vec{e}_\rho + \cos\varphi\vec{e}_\varphi) + ka^2\sin\varphi(2\cos\varphi - 1)\vec{k}$$

$$2m\ddot{\varphi} = k\sin\varphi(2\cos\varphi - 1)$$

$$2m\ddot{\varphi} - k\varphi = 0 \quad \text{avec} \quad (\sin\varphi \cong \varphi \quad \text{et} \quad \cos\varphi \cong 1)$$

$$\ddot{\varphi} - \frac{k}{2m}\varphi = 0$$