

Applications - Chapitre 5

Coordonnées cylindriques, sphériques et rotations



A.5.1 Puck retenu par un ressort

A.5.2 Puck sur un disque tournant

A.5.1 Puck retenu par un ressort

A.5.2 Puck sur un disque tournant

- Un puck de masse m attaché à un ressort de constante élastique k et de longueur à vide ℓ_0 glisse sans frottement sur un plan horizontal.
- Force extérieure (plan horizontal) :

- ① Force élastique :

$$\mathbf{F}_e = -k(\rho - \ell_0) \hat{\rho} \quad (A.5.1)$$

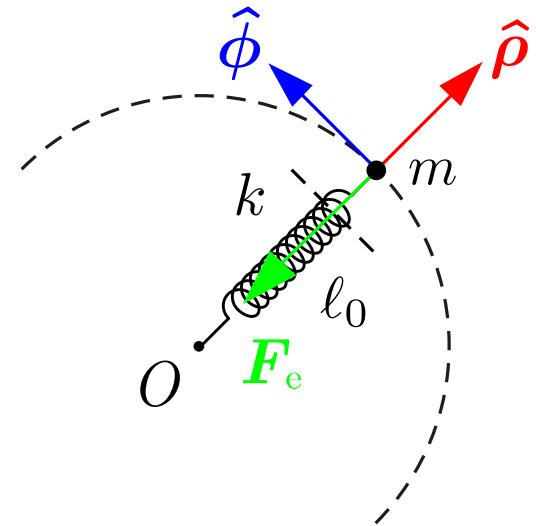
- Accélération (coordonnées polaires) :

$$\mathbf{a} = \left(\ddot{\rho} - \rho \dot{\phi}^2 \right) \hat{\rho} + \left(\rho \ddot{\phi} + 2 \dot{\rho} \dot{\phi} \right) \hat{\phi} \quad (A.5.2)$$

- Loi du mouvement (puck) : $\mathbf{F}_e = m \mathbf{a}$ (A.5.3)

selon $\hat{\rho}$: $-k(\rho - \ell_0) = m \left(\ddot{\rho} - \rho \dot{\phi}^2 \right)$ (A.5.4)

selon $\hat{\phi}$: $0 = m \left(\rho \ddot{\phi} + 2 \dot{\rho} \dot{\phi} \right)$ (A.5.5)



- Equation du mouvement tangentiel (A.5.5) divisée par m :

$$\rho \ddot{\phi} + 2 \dot{\rho} \dot{\phi} = 0 \quad (A.5.6)$$

- Equation (A.5.6) mise sous la forme :

$$\frac{\ddot{\phi}}{\dot{\phi}} = -2 \frac{\dot{\rho}}{\rho} \quad \xrightarrow{\cdot dt} \quad \frac{d\dot{\phi}}{\dot{\phi}} = -2 \frac{d\rho}{\rho} \quad (A.5.7)$$

- Intégration de l'équation (A.5.7) : de $t = 0$ à t

$$\int_{\dot{\phi}_0}^{\dot{\phi}} \frac{d\dot{\phi}'}{\dot{\phi}'} = -2 \int_{\rho_0}^{\rho} \frac{d\rho'}{\rho'} \quad (A.5.8)$$

- Résultat de l'équation intégrale (A.5.8) :

$$\ln \left(\frac{\dot{\phi}}{\dot{\phi}_0} \right) = -2 \ln \left(\frac{\rho}{\rho_0} \right) \quad (A.5.9)$$

- Identités logarithmiques sur (A.5.9) :

$$\ln \left(\frac{\dot{\phi}}{\dot{\phi}_0} \right) + \ln \left(\frac{\rho^2}{\rho_0^2} \right) = 0 \quad \Rightarrow \quad \ln \left(\frac{\rho^2 \dot{\phi}}{\rho_0^2 \dot{\phi}_0} \right) = 0 \quad (A.5.10)$$

- Exponentiation de (A.5.10) :

$$\frac{\rho^2 \dot{\phi}}{\rho_0^2 \dot{\phi}_0} = e^0 = 1 \quad \Rightarrow \quad m \rho^2 \dot{\phi} = m \rho_0^2 \dot{\phi}_0 = \text{cste} \equiv L \quad (A.5.11)$$

- Equation du mouvement radial (A.5.4) : $\dot{\phi}^2 = \frac{L^2}{m^2 \rho^4}$

$$\ddot{\rho} + \frac{k}{m} (\rho - \ell_0) - \frac{L^2}{m^2 \rho^3} = 0 \quad (A.5.12)$$

- Changement de variable : $r = \rho - \ell_0 \quad \Rightarrow \quad \ddot{r} = \ddot{\rho}$ (A.5.13)

- Equation du mouvement radial (A.5.12) : $\omega^2 = \frac{k}{m}$

$$\ddot{r} + \omega^2 r - \frac{L^2}{m^2 (r + \ell_0)^3} = 0 \quad (A.5.14)$$

① $\phi = \text{cste} \quad \Rightarrow \quad \dot{\phi} = 0 \quad \Rightarrow \quad L = 0 \quad \Rightarrow \quad \ddot{r} + \omega^2 r = 0 \quad (\text{OH})$

② $\rho = \text{cste} \quad \Rightarrow \quad \dot{\phi} = \frac{L}{m \rho^2} = \text{cste} \quad (\text{MCU})$

A.5.1 Puck retenu par un ressort

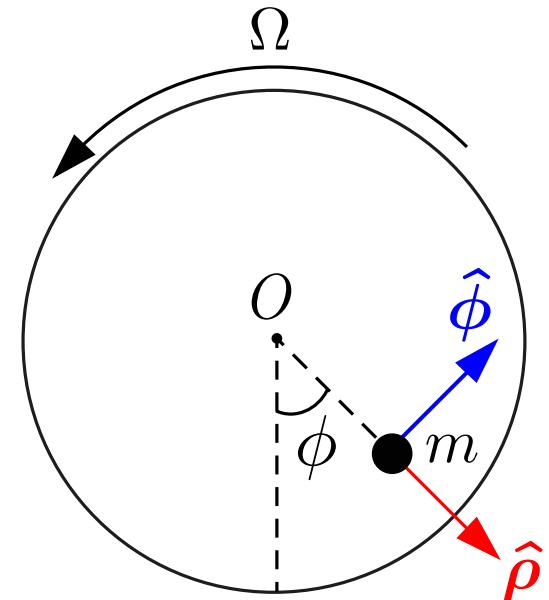
A.5.2 Puck sur un disque tournant

- Un puck de masse m glisse sans frottement sur un disque horizontal tournant à vitesse angulaire $\Omega = \text{cste}$ dans le sens trigonométrique autour de l'axe vertical passant par son centre O .
- La vitesse angulaire totale $\Omega + \dot{\phi}$ est la somme de la vitesse angulaire Ω de rotation disque par rapport au sol et de la vitesse angulaire $\dot{\phi}$ de rotation du puck par rapport au disque.
- Il n'y a pas de force extérieure dans le plan horizontal. L'accélération dans le plan horizontal est nulle :

$$\mathbf{a} = \left(\ddot{\rho} - \rho (\Omega + \dot{\phi})^2 \right) \hat{\rho} + \left(\rho \ddot{\phi} + 2 \dot{\rho} (\Omega + \dot{\phi}) \right) \hat{\phi} = \mathbf{0} \quad (A.5.15)$$

selon $\hat{\rho}$: $\ddot{\rho} - \rho (\Omega + \dot{\phi})^2 = 0$ (A.5.16)

selon $\hat{\phi}$: $\rho \ddot{\phi} + 2 \dot{\rho} (\Omega + \dot{\phi}) = 0$ (A.5.17)



- Composante de l'accélération selon $\hat{\phi}$ nulle :

$$\rho \ddot{\phi} + 2 \dot{\rho} (\dot{\phi} + \Omega) = 0 \quad (A.5.17)$$

- Equation (A.5.17) mise sous la forme :

$$\frac{\ddot{\phi}}{\dot{\phi} + \Omega} = -2 \frac{\dot{\rho}}{\rho} \xrightarrow[d\Omega=0]{} \frac{d(\dot{\phi} + \Omega)}{\dot{\phi} + \Omega} = -2 \frac{d\rho}{\rho} \quad (A.5.18)$$

- Intégration de l'équation (A.5.18) : de $t = 0$ à t

$$\int_{\dot{\phi}_0 + \Omega}^{\dot{\phi} + \Omega} \frac{d(\dot{\phi}' + \Omega)}{\dot{\phi}' + \Omega} = -2 \int_{\rho_0}^{\rho} \frac{d\rho'}{\rho'} \quad (A.5.19)$$

- Résultat de l'équation intégrale (A.5.19) :

$$\ln \left(\frac{\dot{\phi} + \Omega}{\dot{\phi}_0 + \Omega} \right) = -2 \ln \left(\frac{\rho}{\rho_0} \right) \quad (A.5.20)$$

- Identités logarithmiques sur (A.5.20) :

$$\ln \left(\frac{\Omega + \dot{\phi}}{\Omega + \dot{\phi}_0} \right) + \ln \left(\frac{\rho^2}{\rho_0^2} \right) = 0$$

$$\Rightarrow \ln \left(\frac{\rho^2 (\Omega + \dot{\phi})}{\rho_0^2 (\Omega + \dot{\phi}_0)} \right) = 0 \quad (A.5.21)$$

- Exponentiation de (A.5.21) :

$$\frac{\rho^2 (\Omega + \dot{\phi})}{\rho_0^2 (\Omega + \dot{\phi}_0)} = e^0 = 1$$

$$\Rightarrow m \rho^2 (\Omega + \dot{\phi}) = m \rho_0^2 (\Omega + \dot{\phi}_0) = \text{cste} \equiv L \quad (A.5.22)$$

où L est la norme du moment cinétique du puck par rapport à l'origine.

- On dépose le puck en position $\rho_0 > 0$ sans vitesse initiale par rapport au disque ($\dot{\phi}_0 = 0$) :

$$(A.5.22) \quad \Rightarrow \quad \dot{\phi} = - \left(1 - \frac{\rho_0^2}{\rho^2} \right) \Omega \quad (A.5.23)$$

- En substituant (A.5.23) dans l'équation du mouvement radial (A.5.16) :

$$\ddot{\rho} = \rho \left(\cancel{\ddot{\rho}} - \left(1 - \frac{\rho_0^2}{\rho^2} \right) \Omega \right)^2 = \frac{\rho_0^4}{\rho^3} \Omega^2 > 0 \quad (A.5.24)$$

- L'accélération radiale est positive, i.e. $\ddot{\rho} > 0$, ainsi la coordonnée de position radiale ρ augmente. Ainsi, d'après la relation (A.5.23), la vitesse angulaire $\dot{\phi}$, initialement nulle, devient de plus en plus négative.
- Vitesse angulaire relative limite ($t \rightarrow \infty$) :

$$\lim_{t \rightarrow \infty} \dot{\phi} = \lim_{t \rightarrow \infty} - \left(1 - \underbrace{\frac{\rho_0^2}{\rho^2}}_{\rightarrow 0} \right) \Omega = -\Omega \quad (A.5.25)$$

- On multiplie l'équation du mouvement radial (A.5.24) par la vitesse radiale $\dot{\rho}$:

$$\dot{\rho} \ddot{\rho} - \rho_0^4 \Omega^2 \frac{\dot{\rho}}{\rho^3} = 0 \quad (A.5.26)$$

- En multipliant l'équation (A.5.26) par dt :

$$\dot{\rho} d\dot{\rho} - \rho_0^4 \Omega^2 \frac{d\rho}{\rho^3} = 0 \quad (A.5.27)$$

- Intégration de l'équation (A.5.27) : de $t = 0$ à t

$$\int_{\dot{\rho}_0}^{\dot{\rho}} \dot{\rho}' d\dot{\rho}' - \rho_0^4 \Omega^2 \int_{\rho_0}^{\rho} \frac{d\rho'}{\rho'^3} = 0 \quad (A.5.28)$$

- Résultat de l'équation intégrale (A.5.28) : multiplié par la masse m

$$\frac{1}{2} m (\dot{\rho}^2 - \dot{\rho}_0^2) + \frac{1}{2} m \rho_0^4 \Omega^2 \left(\frac{1}{\rho^2} - \frac{1}{\rho_0^2} \right) = 0 \quad (A.5.29)$$

- L'équation (A.5.29) peut être mise sous la forme :

$$\frac{1}{2} m \dot{\rho}^2 + \frac{1}{2} m \frac{\rho_0^4}{\rho^2} \Omega^2 = \frac{1}{2} m \dot{\rho}_0^2 + \frac{1}{2} m \rho_0^2 \Omega^2 = \text{cste} \equiv T \quad (A.5.30)$$

où T est l'énergie cinétique du puck par rapport au sol.

- En élevant (A.5.22) au carré et en divisant par m^2 avec $\dot{\phi}_0 = 0$:

$$\rho_0^4 (\Omega + \dot{\phi}_0)^2 = \rho^4 (\Omega + \dot{\phi})^2 \quad \text{ainsi} \quad \frac{\rho_0^4}{\rho^2} \Omega^2 = \rho^2 (\Omega + \dot{\phi})^2 \quad (A.5.31)$$

- En substituant (A.5.31) dans (A.5.30) avec $\dot{\phi}_0 = 0$, on obtient :

$$\frac{1}{2} m \left(\dot{\rho}^2 + \rho^2 (\Omega + \dot{\phi})^2 \right) = \frac{1}{2} m \left(\dot{\rho}_0^2 + \rho_0^2 (\Omega + \dot{\phi}_0)^2 \right) \equiv T \quad (A.5.32)$$

- Ainsi, la norme de la vitesse est constante :

$$\mathbf{v}^2 = \left(\dot{\rho}^2 + \rho^2 (\Omega + \dot{\phi})^2 \right) = \left(\dot{\rho}_0^2 + \rho_0^2 (\Omega + \dot{\phi}_0)^2 \right) = \mathbf{v}_0^2 \quad (A.5.33)$$