

## Puissance

## Définition : Puissance

On définit la **puissance d'une force**  $\mathcal{P}_{\mathcal{R}}(\vec{F})$  exercée par une force  $\vec{F}$  sur un point matériel situé en M animé d'une vitesse  $\vec{v}_{\mathcal{R}}(\text{M})$  dans un référentiel  $\mathcal{R}$  :

$$\mathcal{P}_{\mathcal{R}}(\vec{F}) = \vec{F} \cdot \vec{v}_{\mathcal{R}}(\text{M}).$$

## Travail élémentaire

## Définition : Travail élémentaire

On définit le travail **élémentaire**, noté  $\delta W_{\mathcal{R}}(\vec{F})$ , fourni par une force  $\vec{F}$  s'exerçant sur un point matériel pendant un intervalle de temps infinitésimal  $dt$  dans un référentiel  $\mathcal{R}$  par :

$$\delta W_{\mathcal{R}}(\vec{F}) = \mathcal{P}_{\mathcal{R}}(\vec{F}) dt.$$

## Travail sur un déplacement fini

## Définition : Travail d'une force au cours d'un déplacement fini

Pour un déplacement **fini** d'une position  $M_1$  à une position  $M_2$  le long d'une courbe  $\mathcal{C}$ , le travail total est :

$$W_{M_1 \xrightarrow{\mathcal{C}} M_2}(\vec{F}) = \int_{M_1 \xrightarrow{\mathcal{C}} M_2} \delta W(\vec{F}) = \int_{M_1 \xrightarrow{\mathcal{C}} M_2} \vec{F} \cdot d\vec{OM}.$$

## Caractère moteur ou résistant de l'action d'une force

## Définition : Caractère moteur ou résistant de l'action d'une force

L'action d'une force est dite **motrice** (resp. **résistive**) quand la puissance de la force est **positive** (resp. **négative**), c'est-à-dire quand l'angle entre la force et la vitesse est **aigu** (resp. **obtus**). La puissance est nulle quand la force est **orthogonale** à la vitesse.

## Expressions et cas particuliers

## Travail élémentaire

**Coordonnées cartésiennes**  $\delta W = \vec{F} \cdot d\vec{M} = F_x dx + F_y dy + F_z dz$

**Coordonnées cylindriques**  $\delta W = \vec{F} \cdot d\vec{M} = F_r dr + F_\theta r d\theta + F_z dz$

**Coordonnées sphériques**  $\delta W = \vec{F} \cdot d\vec{M} = F_r dr + F_\theta r d\theta + F_\varphi r \sin \theta d\varphi$

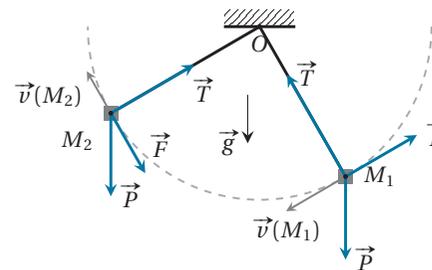
Champ de force  $\vec{F}$  uniforme

$$W(\vec{F})_{\mathcal{R}} = \int_{M_1 \xrightarrow{\mathcal{C}} M_2} \vec{F} \cdot d\vec{M} = \vec{F} \cdot \int_{M_1 \xrightarrow{\mathcal{C}} M_2} d\vec{M} = \vec{F} \cdot \overrightarrow{M_1 M_2}$$

## Forces de liaison et de frottement

## Puissance et travail des forces de liaison et de frottement

- La puissance, et donc le travail, de la réaction normale  $\vec{N}$  d'un support immobile est toujours nulle. C'est également le cas pour la force de tension d'un pendule.
- L'action de la force de frottement  $\vec{F}$  exercée par un milieu ou un support immobile est toujours résistive.



## Énergie cinétique

**Définition : Énergie cinétique**

On définit l'**énergie cinétique**  $\mathcal{E}_{c\mathcal{R}}$  dans un référentiel  $\mathcal{R}$  d'un point matériel  $M$  animé dans  $\mathcal{R}$  de la vitesse  $\vec{v}_{\mathcal{R}}(M)$  par :

$$\mathcal{E}_{c\mathcal{R}} = \frac{1}{2} m \|\vec{v}_{\mathcal{R}}(M)\|^2 = \frac{\|\vec{p}_{\mathcal{R}}(M)\|^2}{2m}$$

**Théorème de la puissance cinétique****Théorème : de la puissance cinétique**

La dérivée par rapport au temps dans un référentiel galiléen  $\mathcal{R}_g$  de l'énergie cinétique d'un point matériel  $M$  est égale à la puissance  $\mathcal{P}_{\mathcal{R}_g}(\vec{F})$  dans  $\mathcal{R}_g$  de la résultante  $\vec{F}$  des forces qui lui sont appliquées :

$$\mathcal{P}_{\mathcal{R}_g}(\vec{F}) = \frac{d\mathcal{E}_{c\mathcal{R}_g}}{dt}$$

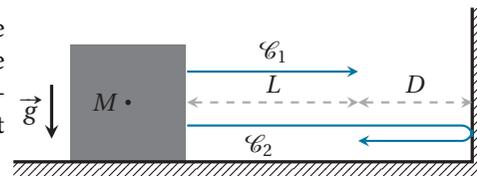
**Théorème de l'énergie cinétique****Théorème : de l'énergie cinétique**

La variation de l'énergie cinétique dans un référentiel galiléen  $\mathcal{R}_g$  d'un point matériel  $M$  situé en  $M_1$  à l'instant  $t_1$  et en  $M_2$  à l'instant  $t_2$  est égale au travail de la résultante  $\vec{F}$  des forces qui lui sont appliquées le long du trajet  $\mathcal{C}$  entre  $M_1$  et  $M_2$  :

$$\Delta_{t_1 \rightarrow t_2} \mathcal{E}_{c\mathcal{R}_g} = \mathcal{E}_{c\mathcal{R}_g}(t_2) - \mathcal{E}_{c\mathcal{R}_g}(t_1) = \int_{M_1 \xrightarrow{\mathcal{C}} M_2} \vec{F} \cdot d\vec{OM}$$

**Exercice : Force de frottement solide**

On considère un point matériel de masse  $m$  glissant sur un plan horizontal, dans le champ de pesanteur uniforme (d'accélération  $\vec{g}$ ), soumis à des forces de frottement solide.



- Déterminer les intensités des forces  $\vec{R}_{\perp}$  et  $\vec{R}_{\parallel}$  quand le point matériel glisse.
- On envisage deux trajets pour le point matériel. Dans le premier, il parcourt la distance  $L$  avant de s'immobiliser. Dans le deuxième, il parcourt une distance  $L + D$ , rebondit sur un mur et repart en sens inverse pour s'immobiliser au même point que dans le premier trajet. Déterminer, pour les deux trajets, les expressions :

- des travaux du poids et de la réaction normale  $\vec{R}_{\perp}$ ,
- du travail de la réaction tangentielle  $\vec{R}_{\parallel}$ .

**Définition : Force conservative**

Une force  $\vec{F}$  est dite **conservative** si son travail  $W_{M_1 \rightarrow M_2}(\vec{F})$  sur un point matériel se déplaçant d'un point  $M_1$  à un point  $M_2$  ne dépend pas de la trajectoire suivie de  $M_1$  à  $M_2$  mais uniquement des points extrêmes  $M_1$  et  $M_2$ .

De manière équivalente :  $W(\vec{F}) = 0$  sur toute trajectoire fermée.

**Énergie potentielle****Définition : Énergie potentielle**

On peut associer à la force  $\vec{F}$  conservative une énergie potentielle  $\mathcal{E}_{\text{pot}}(M)$ , fonction uniquement de la position  $M$  d'un point matériel soumis à  $\vec{F}$ , définie par :

$$\mathcal{E}_{\text{pot}}(M) = -W_{M_0 \rightarrow M}(\vec{F}) = - \int_{M_0}^M \vec{F} \cdot d\vec{M},$$

où  $M_0$  est un point quelconque. On dit que  $\vec{F}$  «moins» dérive de l'énergie potentielle  $\mathcal{E}_{\text{pot}}$ .

**Travail d'une force conservative**

**Travail d'une force conservative**

Le travail d'une force  $\vec{F}$  conservative sur un point matériel se déplaçant de la position  $M_1$  à la position  $M_2$  est alors égal à la **diminution** d'énergie potentielle entre  $M_1$  et  $M_2$  :

$$W_{M_1 \rightarrow M_2}(\vec{F}) = \mathcal{E}_{\text{pot}, \vec{F}}(M_1) - \mathcal{E}_{\text{pot}, \vec{F}}(M_2).$$

**Cas d'un système à un degré de liberté****Énergie potentielle pour un mouvement à un degré de liberté**

On associe à  $\vec{F} = F_x \vec{e}_x$  une énergie potentielle  $\mathcal{E}_{\text{pot}}(x)$  telle que :

$$F_x = -\frac{d\mathcal{E}_{\text{pot}}}{dx}.$$

Le travail de  $\vec{F}$  de la position  $x_1$  à la position  $x_2$  est :

$$W_{x_1 \rightarrow x_2}(\vec{F}) = \mathcal{E}_{\text{pot}}(x_1) - \mathcal{E}_{\text{pot}}(x_2) = \int_{x_1}^{x_2} F_x dx.$$

$x$  peut être une coordonnée cartésienne mais aussi un angle en coordonnées polaires

**Construction****Définition : Énergie mécanique**

On définit l'énergie mécanique  $\mathcal{E}_{m\mathcal{R}}$  d'un point matériel situé en  $M$  dans un référentiel  $\mathcal{R}$ , soumis à des forces conservatives auxquelles est associée une énergie potentielle  $\mathcal{E}_{\text{pot}}(M)$  par :

$$\mathcal{E}_{m\mathcal{R}} = \mathcal{E}_{\text{pot}}(M) + \mathcal{E}_{\text{cin}\mathcal{R}}.$$

**Théorème****Théorème : de l'énergie mécanique (forme locale)**

Dans un référentiel galiléen  $\mathcal{R}_g$ , la variation de l'énergie mécanique d'un point matériel est égale au seul travail des forces non conservatives.

En notant  $\mathcal{P}_{\text{nc}}$  leur puissance, on a à chaque instant :

$$\left( \frac{d\mathcal{E}_{m\mathcal{R}_g}}{dt} \right)_{\mathcal{R}_g} = \mathcal{P}_{\text{nc}}.$$

**Théorème : de l'énergie mécanique (forme globale)**

En notant  $W_{\text{nc}}^{M_1 \rightarrow M_2}$  le travail total de ces forces non conservatives entre un instant où le point matériel est en  $M_1$ , animé dans  $\mathcal{R}_g$  d'une vitesse de norme  $v_1$ , et un autre instant où il est en  $M_2$  animé d'une vitesse de norme  $v_2$ , on a :

$$\Delta\mathcal{E}_{m\mathcal{R}_g} = \left( \frac{1}{2}mv_2^2 + \mathcal{E}_{\text{pot}}(M_2) \right) - \left( \frac{1}{2}mv_1^2 + \mathcal{E}_{\text{pot}}(M_1) \right) = W_{\text{nc}}^{M_1 \rightarrow M_2}.$$

**Système conservatif****Définition : Système conservatif**

Un système dont l'énergie mécanique se conserve est dit *conservatif*. Pour un tel système l'équation :

$$\mathcal{E}_m = \text{cste} = \mathcal{E}_{m0}$$

est nommée *intégrale première du mouvement*.

Pour un système conservatif, la vitesse du point matériel s'exprime en fonction de sa position selon :

$$v^2 = \frac{2}{m} (\mathcal{E}_{m0} - \mathcal{E}_{\text{pot}}(M))$$

**Interprétation de l'énergie potentielle**

**Interprétation de l'énergie potentielle**

- Pour un système conservatif :

$$d\mathcal{E}_{\text{cin}} = -d\mathcal{E}_{\text{pot}}$$

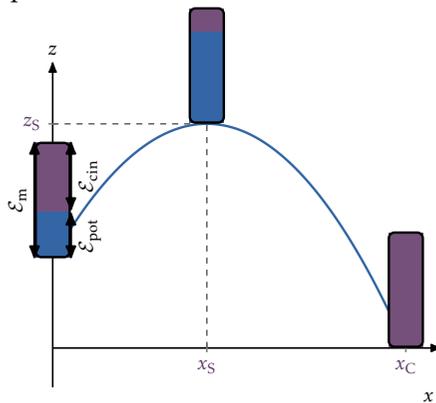
- Une diminution de  $\mathcal{E}_{\text{cin}}$  permet d'emmagasiner de l'énergie potentielle qui pourra être restituée sous forme cinétique.

**Définition : États liés et de diffusion**

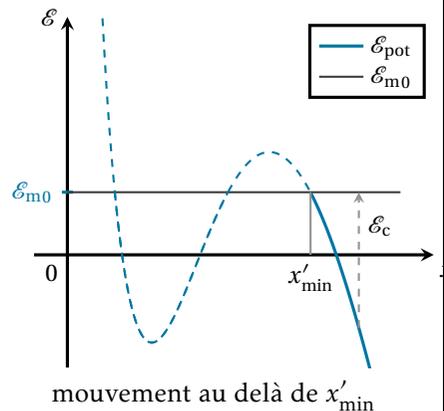
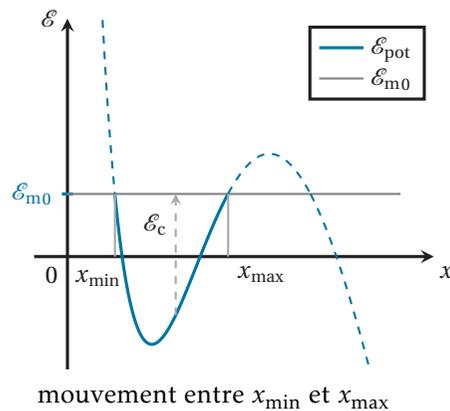
Un système conservatif est dit :

- dans un état *lié* si le mouvement est contraint dans une région finie de l'espace,
- dans un état *de diffusion* si le mouvement peut s'étendre jusqu'à l'infini.

Exemples :



- $m$  lancée vers le haut :  $v^2$  diminue et  $\mathcal{E}_{\text{pot}} = mgz$  augmente.
- à la redescente,  $\mathcal{E}_{\text{pot}}$  diminue et  $v^2$  augmente.



**États liés et de diffusion**

**Positions d'équilibre**

**Caractérisation**

Les positions dites *d'équilibre* où un point matériel soumis à la force conservative  $\vec{F}$  dans  $\mathcal{R}_g$  galiléen peut être en équilibre sont les points  $M_{\text{eq}}$  tels que  $\vec{F} = \vec{0}$ .

Une position  $M_{\text{eq}}$  d'équilibre est dite :

- stable** si la force qui s'exerce sur un P.M. proche de  $M_{\text{eq}}$  tend à le ramener vers  $M_{\text{eq}}$ ,
- instable** sinon.

**Mouvement à un degré de liberté**

L'énergie potentielle présente une tangente horizontale en un point d'équilibre :

$$\left(\frac{d\mathcal{E}_{\text{pot}}(x)}{dx}\right)_{M_{\text{eq}}} = 0$$

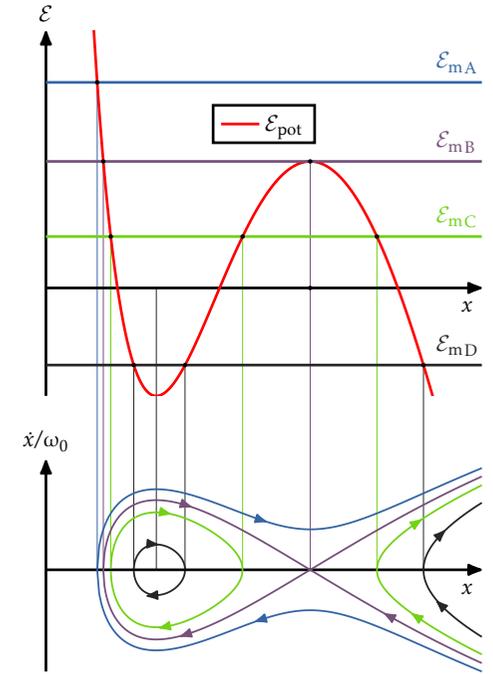
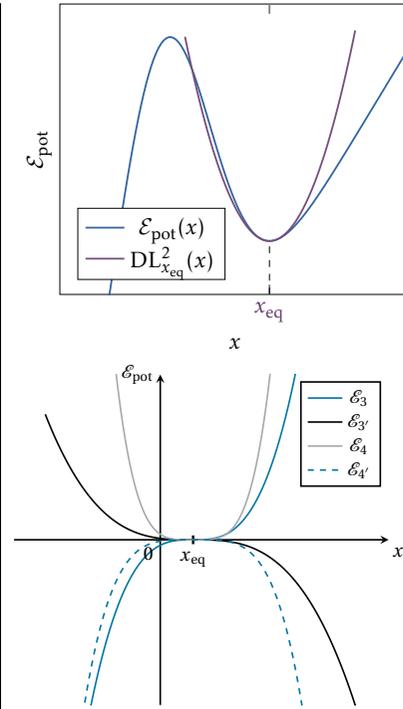
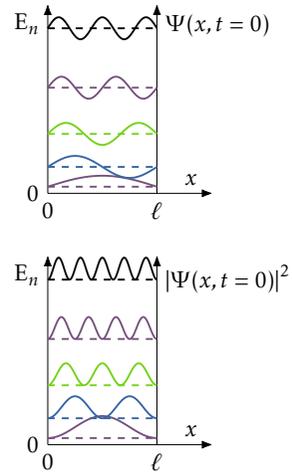
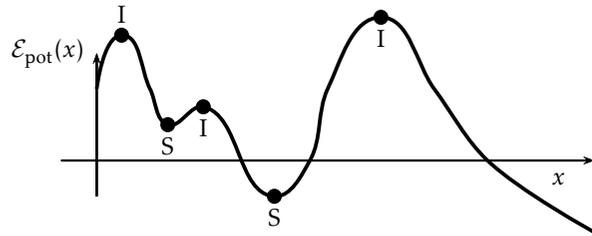
Le point  $M_{\text{eq}}$  d'abscisse  $x_{\text{eq}}$  est une position d'équilibre stable si et seulement si :

$$\mathcal{E}_{\text{pot}}(x) \text{ localement } \mathbf{minimale} \text{ en } x_{\text{eq}}$$

Si  $\frac{d^2\mathcal{E}_{\text{pot}}(x_{\text{eq}})}{dx^2} \neq 0$ , cette condition correspond à :

$$\frac{d^2\mathcal{E}_{\text{pot}}(x)}{dx^2} \Big|_{x_{\text{eq}}} > 0.$$

Profondeur des puits/Puits «carré» infini



Modèle fondamental/Oscillations anharmoniques

Approximation harmonique

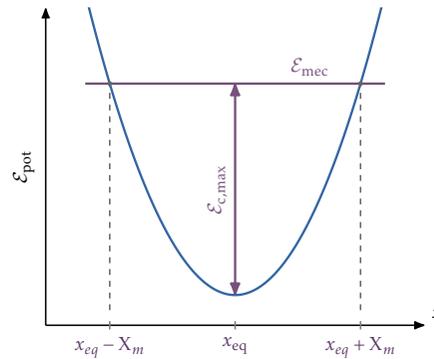
**Voisinage d'une position d'équilibre stable**

Le mouvement d'un point matériel de masse  $m$  au voisinage d'une position d'équilibre stable en  $x = x_{\text{eq}}$  est **harmonique** de pulsation  $\omega_0 =$

$$\sqrt{\left(\frac{d^2 \mathcal{E}_{\text{pot}}}{dx^2}\right)_{x_{\text{eq}}}} / m.$$

L'**amplitude** des oscillations, notée  $X_m$ , et le **maximum du module** de la vitesse atteinte, noté  $v_m$  vérifient :  $\omega_0 X_m = v_m$ .

La trajectoire dans l'espace des phases est une ellipse parcourue dans le sens horaire.

**Indispensable**

- travail et puissance : définition, théorèmes
- poids et ressort : énergies potentielles
- exemples fondamentaux d'énergie mécanique
- espace des phases : points de rebroussement, barrières et puits de potentiel.

**Réversibilité****Définition : Système réversible**

Un système mécanique est dit **réversible** si pour tout mouvement  $(t, \overrightarrow{OM}(t), \vec{v}(t))$  vérifiant les équations du mouvement, le mouvement dit **renversé**,

- paramétré par  $t'$  tel que  $\frac{dt'}{dt} = -1$ ,
- avec  $(\overrightarrow{OM}_{\text{renv}}(t') = \overrightarrow{OM}(t), \vec{v}_{\text{renv}}(t') = -\vec{v}(t))$

vérifie également les équations du mouvement.

**Théorème**

Un système conservatif est réversible.

**Indispensable**