

Symétries et conservations

Mécanique, cours 26.1

Jean-Philippe Ansermet

Symétries et conservations

- Variable cyclique
- Symétrie de translation
- Symétrie de rotation
- Energie

Définition : quantité de mouvement généralisée

$$p_j = \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_j}$$

p_j quantité de mouvement généralisée
associée à chaque coordonnée généralisée q_j

Propriété : **variable cyclique et conservation**

q_j *cyclique* si L ne dépend pas de q_j

$$\frac{\partial L}{\partial q_j} = 0 = \frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{q}_j} \right) = \frac{d}{dt} p_j$$

$$p_j = \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_j}$$

p_j constante du mouvement

Symétrie de translation et conservation

Système de N points matériels en \mathbf{x}_i , ($i = 1, \dots, N$)

forces conservatives, potentiel $V(\mathbf{x}_1, \dots, \mathbf{x}_N)$

$\hat{\mathbf{n}}$ dans le référentiel tel que pour tout s :

$$V(\mathbf{x}_1, \dots, \mathbf{x}_N) = V(\mathbf{x}_1 + s \hat{\mathbf{n}}, \dots, \mathbf{x}_N + s \hat{\mathbf{n}})$$

$$\begin{aligned} 0 &= \frac{dL(\mathbf{x}_1 + s \hat{\mathbf{n}}, \dots, \mathbf{x}_N + s \hat{\mathbf{n}}, \dot{\mathbf{x}}_1, \dots, \dot{\mathbf{x}}_N, t)}{ds} = \sum_{\alpha=1}^N \sum_{i=1}^3 \frac{\partial L}{\partial x_{\alpha i}} n_i = \sum_{\alpha=1}^N \sum_{i=1}^3 \frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{x}_{\alpha i}} \right) n_i \\ &= \sum_{\alpha=1}^N \sum_{i=1}^3 \frac{d}{dt} \left(\frac{\partial T}{\partial \dot{x}_{\alpha i}} \right) n_i = \frac{d}{dt} \left(\sum_{\alpha=1}^N m_{\alpha} \dot{\mathbf{x}}_{\alpha} \right) \cdot \hat{\mathbf{n}} \quad \sum_{\alpha=1}^N m_{\alpha} \dot{\mathbf{x}}_{\alpha} = \mathbf{P} \text{ quantité de mouvement totale} \end{aligned}$$

$\mathbf{P} \cdot \hat{\mathbf{n}}$ grandeur conservée

Théorème de Noether : translation

Systeme de N points matériels en \mathbf{x}_i , ($i = 1, \dots, N$)
forces conservatives, potentiel $V(\mathbf{x}_1, \dots, \mathbf{x}_N)$

S'il existe $\hat{\mathbf{n}}$ dans le référentiel tel que pour tout s :

$$V(\mathbf{x}_1, \dots, \mathbf{x}_N) = V(\mathbf{x}_1 + s \hat{\mathbf{n}}, \dots, \mathbf{x}_N + s \hat{\mathbf{n}})$$

$\mathbf{P} \cdot \hat{\mathbf{n}}$ grandeur conservée

Symétrie de rotation et conservation

$$V(\mathbf{x}_1, \dots, \mathbf{x}_N) = V(\mathbf{R}_\theta \mathbf{x}_1, \dots, \mathbf{R}_\theta \mathbf{x}_N)$$

\mathbf{R}_θ axe passant par l'origine O , d'orientation $\hat{\mathbf{n}}$, d'angle θ

$$\frac{d\mathbf{r}}{dt} = \boldsymbol{\omega} \wedge \mathbf{r} \quad \rightarrow \quad \mathbf{R}_\theta \mathbf{x}_\alpha = \mathbf{x}_\alpha + \theta \hat{\mathbf{n}} \wedge \mathbf{x}_\alpha \quad \theta \text{ petit}$$

$$\begin{aligned} 0 &= \frac{dL(\mathbf{x}_1 + \theta \hat{\mathbf{n}} \wedge \mathbf{x}_1, \dots, \dot{\mathbf{x}}_1, \dots, \dot{\mathbf{x}}_N, t)}{d\theta} = \sum_{\alpha=1}^N \sum_{i=1}^3 \frac{\partial L}{\partial x_{\alpha i}} (\hat{\mathbf{n}} \wedge \mathbf{x}_\alpha)_i = \sum_{\alpha=1}^N \sum_{i=1}^3 \frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{x}_{\alpha i}} \right) (\hat{\mathbf{n}} \wedge \mathbf{x}_\alpha)_i \\ &= \sum_{\alpha=1}^N \sum_{i=1}^3 \left(\frac{d\mathbf{p}_\alpha}{dt} \right)_i (\hat{\mathbf{n}} \wedge \mathbf{x}_\alpha)_i = \sum_{\alpha=1}^N \sum_{i=1}^3 (\hat{\mathbf{n}})_i (\mathbf{x}_\alpha \wedge \frac{d\mathbf{p}_\alpha}{dt})_i = \hat{\mathbf{n}} \cdot \sum_{\alpha=1}^N (\mathbf{x}_\alpha \wedge \frac{d\mathbf{p}_\alpha}{dt}) \\ &= \hat{\mathbf{n}} \cdot \sum_{\alpha=1}^N \frac{d}{dt} (\mathbf{x}_\alpha \wedge \mathbf{p}_\alpha) = \frac{d}{dt} (\hat{\mathbf{n}} \cdot \mathbf{L}_O) \quad \mathbf{L}_O = \sum_{\alpha=1}^N (\mathbf{x}_\alpha \wedge \mathbf{p}_\alpha) \end{aligned}$$

Théorème de Noether : rotation

$$V(\mathbf{x}_1, \dots, \mathbf{x}_N) = V(\mathbf{R}_\theta \mathbf{x}_1, \dots, \mathbf{R}_\theta \mathbf{x}_N)$$

\mathbf{R}_θ axe passant par l'origine,

d'orientation $\hat{\mathbf{n}}$, d'angle θ

$\hat{\mathbf{n}} \cdot \mathbf{L}_O$ conservée

Autre grandeur conservée

Si L ne dépend pas **explicitement** du temps $\mathcal{H} = \sum_{j=1}^n p_j \dot{q}_j - L$ est une grandeur conservée

$$\begin{aligned} \frac{d\mathcal{H}}{dt} &= \frac{d}{dt} \left(\sum_{j=1}^n \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_j} \dot{q}_j \right) - \frac{dL}{dt} = \frac{d}{dt} \left(\sum_{j=1}^n \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_j} \dot{q}_j \right) - \sum_{j=1}^n \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_j} \ddot{q}_j - \sum_{j=1}^n \frac{\partial L}{\partial q_j} \dot{q}_j \\ &= \frac{d}{dt} \left(\sum_{j=1}^n \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_j} \dot{q}_j \right) - \sum_{j=1}^n \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_j} \ddot{q}_j - \sum_{j=1}^n \frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{q}_j} \right) \dot{q}_j = 0 \end{aligned}$$

Conservation de l'énergie mécanique

Si L ne dépend pas **explicitement** du temps

Si les contraintes ne dépendent pas du temps

$$\mathcal{H} = \sum_{j=1}^n p_j \dot{q}_j - L$$

grandeur conservée, est l'énergie mécanique

$$\sum_{j=1}^n p_j \dot{q}_j = \sum_{j=1}^n \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_j} \dot{q}_j = \sum_{j=1}^n \frac{\partial T}{\partial \dot{q}_j} \dot{q}_j$$

En général, pour un point matériel : $\mathbf{v} = \sum_{j=1}^n \frac{\partial \mathbf{r}}{\partial q_j} \dot{q}_j + \frac{\partial \mathbf{r}}{\partial t} \implies T = \frac{1}{2} \sum_{\alpha=1}^N m_{\alpha} \left(\sum_{k=i}^n \frac{\partial \mathbf{r}_{\alpha}}{\partial q_k} \dot{q}_k \right)^2$

$$\sum_{j=1}^n p_j \dot{q}_j = \sum_{\alpha=1}^N m_{\alpha} \sum_{j=1}^n \left(\sum_{k=1}^n \frac{\partial \mathbf{r}_{\alpha}}{\partial q_k} \dot{q}_k \right) \frac{\partial \mathbf{r}_{\alpha}}{\partial q_j} \dot{q}_j = 2T$$

$$\mathcal{H} = 2T - L = T + V$$

- Conservation de la quantité de mouvement
- Conservation du moment cinétique
- Conservation de l'énergie