

Mécanique classique

Loi de Newton 1687

$$m \frac{d^2 x}{dt^2} = F(x, t) \quad [F = m \cdot a]$$

pour avoir une équation du 1^{er} ordre
 → équations de Hamilton

$F(x, t)$ est une force potentielle

$$F = - \left(\frac{\partial V}{\partial x_1}, \dots, \frac{\partial V}{\partial x_d} \right) =: - \frac{\partial V}{\partial x}$$

Rappels

$$p := m \frac{dx}{dt}$$

introduisons l'Hamiltonien (ou énergie totale)

$$H(x, p, t) := \frac{1}{2m} |p|^2 + V(x, t)$$

la 1^{ère} terme $\frac{1}{2m} |p|^2 = \frac{1}{2} m \left| \frac{dx}{dt} \right|^2$ s'appelle énergie cinétique ($\frac{1}{2} m v^2$)

Donc les équations de Newton peuvent s'écrire sous la forme (équations de Hamilton 1833)

$$\frac{dx_i(t)}{dt} = \frac{\partial H}{\partial p_i} \quad \frac{dp_i(t)}{dt} = - \frac{\partial H}{\partial x_i}$$

déterminant un champ de vecteurs $v := \left(\frac{\partial H}{\partial p_i}, - \frac{\partial H}{\partial x_i} \right)$ sur l'espace des phases

modèle de l'oscillateur harmonique

$$H(x, p) = \frac{1}{2m} p^2 + \frac{1}{2} k x^2$$

avec $k = \frac{d^2 V}{dx^2}(0) > 0$ $V(x) =$ énergie potentielle

Relativité générale avec constante cosmologique

$$R_{jk} - \frac{1}{2} g_{jk} R + \Lambda g_{jk} = \frac{8\pi G}{c^4} T_{jk}$$

RELATIVITE GENERALE

"La relativité selon Einstein" Jean Heilbrunn p. 86-97

Géométrie espace temps = matière énergie
 courbure scalaire de l'espace obtenue à partir des R_{jk}

$$R_{jk} - \frac{1}{2} g_{jk} R = \frac{8\pi G}{c^4} T_{jk}$$

j, k de 1, 2, 3, 4 (espace-temps 4 dimensions)

R_{jk} = Tenseur Riemann - Christoffel

g_{jk} = fonction des coordonnées d'espace temps
 énergie impulsion
 T_{jk} = densité énergie/impulsion

les tenseurs sont symétriques

$$R_{jk} = R_{kj} \quad \text{et} \quad T_{jk} = T_{kj}$$

$\begin{bmatrix} x & x & x & x \\ x & x & x & x \\ x & x & x & x \\ x & x & x & x \end{bmatrix}$ = tenseur (matrice à 16 chiffres)
 ESPACE DE RIEMANN à 4 dimensions
 Reliquet de l'espace temps en coordonnées $dx^a dx^b dx^c dx^d$

$$ds^2 = g_{11} dx^1 + 2g_{12} dx^1 dx^2 + 2g_{13} dx^1 dx^3 + \dots - g_{44} dt^2$$

Tenseur pages 207 et 208 électromagnétisme 2

Exemple : tenseur de polarisabilité

$$P_x = \alpha_{xx} E_x + \alpha_{xy} E_y + \alpha_{xz} E_z$$

$$P_y = \alpha_{yx} E_x + \alpha_{yy} E_y + \alpha_{yz} E_z$$

$$P_z = \alpha_{zx} E_x + \alpha_{zy} E_y + \alpha_{zz} E_z$$

S'écrit :

$$P_i = \sum_j \alpha_{ij} E_j$$

on peut même l'écrire simplement

$$P_i = \alpha_{ij} E_j$$

Equation de Schrödinger mécanique quantique p. 466

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \nabla^2 \psi = \hat{H} \psi = \frac{1}{2m} \left(\frac{\hbar}{i} \nabla \right) \cdot \left(\frac{\hbar}{i} \nabla \right) \psi + q \phi \psi$$

ϕ = potentiel électrique $\Rightarrow q\phi$ = énergie potentielle

$$\nabla^2 = \frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} + \frac{\partial^2}{\partial z^2} =$$

\hat{H} = hamiltonien ∂ d'ordre = dérivée partielle

$a \cdot b \rightarrow$ produit scalaire (le point est la fonction produit scalaire)