# Mecánica general

# Mecánica Newtoniana

Víctor A. Bettachini



## Un repaso sobre vectores

$$\vec{r} = r\hat{r}$$

El vector  $\vec{r}$  tiene

- un módulo  $r = |\vec{r}|$ ,
- ullet y una dirección y sentido denotado por un versor  $\hat{r}$ .

#### Operación suma

$$\vec{a} = a_i \hat{i} + a_j \hat{j} + a_k \hat{k}$$
 
$$\vec{b} = b_i \hat{i} + b_j \hat{j} + b_k \hat{k}$$
 
$$\vec{c} = \vec{a} + \vec{b} = (a_i + b_i)\hat{i} + (a_j + b_j)\hat{j} + (a_k + c_k)\hat{k}$$

## Operación suma

$$\vec{a} = a_i \hat{i} + a_j \hat{j} + a_k \hat{k}$$
 
$$\vec{b} = b_i \hat{i} + b_j \hat{j} + b_k \hat{k}$$
 
$$\vec{c} = \vec{a} + \vec{b} = (a_i + b_i)\hat{i} + (a_j + b_j)\hat{j} + (a_k + c_k)\hat{k}$$

# Operación producto

• por un escalar:  $c\vec{r} = cr_i\hat{i} + cr_i\hat{j} + cr_k\hat{k}$ 

## Operación suma

$$\vec{a} = a_i \hat{i} + a_j \hat{j} + a_k \hat{k}$$
 
$$\vec{b} = b_i \hat{i} + b_j \hat{j} + b_k \hat{k}$$
 
$$\vec{c} = \vec{a} + \vec{b} = (a_i + b_i)\hat{i} + (a_j + b_j)\hat{j} + (a_k + c_k)\hat{k}$$

# Operación producto

- por un escalar:  $c\vec{r} = cr_i\hat{i} + cr_j\hat{j} + cr_k\hat{k}$
- escalar:  $\vec{r}\vec{s} = rs\cos(\theta) = r_i s_i + r_j s_j + r_k s_k$ 
  - así el módulo es  $r = |\vec{r}| = \sqrt{\vec{r}\vec{r}}$

## Operación suma

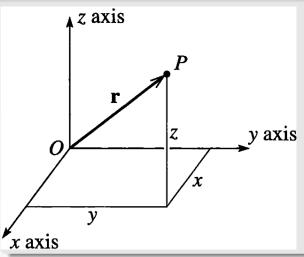
$$\vec{a} = a_i \hat{i} + a_j \hat{j} + a_k \hat{k}$$
 
$$\vec{b} = b_i \hat{i} + b_j \hat{j} + b_k \hat{k}$$
 
$$\vec{c} = \vec{a} + \vec{b} = (a_i + b_i)\hat{i} + (a_j + b_j)\hat{j} + (a_k + c_k)\hat{k}$$

## Operación producto

- por un escalar:  $c\vec{r} = cr_i\hat{i} + cr_i\hat{j} + cr_k\hat{k}$
- escalar:  $\vec{rs} = rs\cos(\theta) = r_i s_i + r_i s_i + r_k s_k$ 
  - así el módulo es  $r = |\vec{r}| = \sqrt{\vec{r}\vec{r}}$
- vectorial:

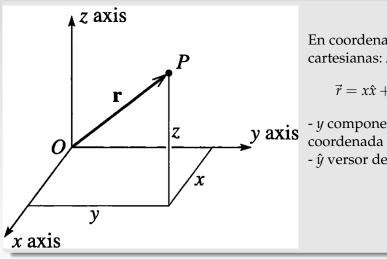
$$ec{r} imesec{s}=egin{array}{ccc} \hat{i} & \hat{j} & \hat{k} \ r_i & r_j & r_k \ s_i & s_j & s_k \ \end{array} = (r_js_k-r_ks_j)\hat{i}+(r_ks_i-r_is_k)\hat{j}+(r_is_j-r_js_i)\hat{k}$$

V. A. Bettachini



En coordenadas cartesianas: *x*, *y*, *z* 

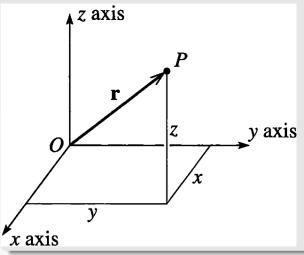
$$\vec{r} = x\hat{x} + y\hat{y} + z\hat{z}$$



En coordenadas cartesianas: x, y, z

$$\vec{r} = x\hat{x} + y\hat{y} + z\hat{z}$$

- y componente de
- ŷ versor de cada eje

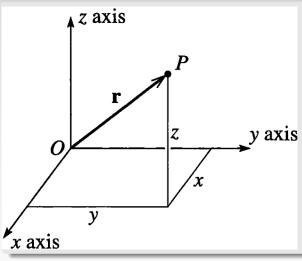


En coordenadas cartesianas: *x*, *y*, *z* 

$$\vec{r} = x\hat{x} + y\hat{y} + z\hat{z}$$

- y axis -y componente de coordenada
  - $\hat{y}$  versor de cada eje

A veces se sintetiza  $\vec{r} = (x, y, z)$ 



En coordenadas cartesianas: *x*, *y*, *z* 

$$\vec{r} = x\hat{x} + y\hat{y} + z\hat{z}$$

- *y* componente de coordenada
- $-\hat{y}$  versor de cada eje

A veces se sintetiza  $\vec{r} = (x, y, z)$ 

En general:  $\vec{r} = r_1 \hat{e}_1 + r_2 \hat{e}_2 + r_3 \hat{e}_3$  con los  $\hat{e}_i$  de cilíndricas, esféricas, etc.

$$\vec{v} = \dot{\vec{r}} = \frac{d\vec{r}}{dt} = \frac{d}{dt} (r\hat{r})$$

V. A. Bettachini

$$\vec{v} = \dot{\vec{r}} = \frac{d\vec{r}}{dt} = \frac{d}{dt} (r\hat{r})$$

$$\vec{v} = \frac{dr_1}{dt}\hat{e}_1 + r_1\frac{d\hat{e}_1}{dt} + \frac{dr_2}{dt}\hat{e}_2 + r_2\frac{d\hat{e}_2}{dt} + \frac{dr_3}{dt}\hat{e}_3 + r_3\frac{d\hat{e}_3}{dt}$$

Tendríamos seis términos según la regla de la cadena.

$$\vec{v} = \dot{\vec{r}} = \frac{d\vec{r}}{dt} = \frac{d}{dt} (r\hat{r})$$

$$\vec{v} = \frac{dr_1}{dt}\hat{e}_1 + r_1\frac{d\hat{e}_1}{dt} + \frac{dr_2}{dt}\hat{e}_2 + r_2\frac{d\hat{e}_2}{dt} + \frac{dr_3}{dt}\hat{e}_3 + r_3\frac{d\hat{e}_3}{dt}$$

Tendríamos seis términos según la regla de la cadena.

En el caso cartesiano  $\hat{x}$ ,  $\hat{y}$  y  $\hat{z}$  no varían con t

$$\vec{v} = \dot{\vec{r}} = \frac{\mathrm{d}x}{\mathrm{d}t}\hat{x} + \frac{\mathrm{d}y}{\mathrm{d}t}\hat{y} + \frac{\mathrm{d}z}{\mathrm{d}t}\hat{z}$$

$$\vec{v} = \dot{\vec{r}} = \frac{d\vec{r}}{dt} = \frac{d}{dt} (r\hat{r})$$

$$\vec{v} = \frac{dr_1}{dt}\hat{e}_1 + r_1\frac{d\hat{e}_1}{dt} + \frac{dr_2}{dt}\hat{e}_2 + r_2\frac{d\hat{e}_2}{dt} + \frac{dr_3}{dt}\hat{e}_3 + r_3\frac{d\hat{e}_3}{dt}$$

Tendríamos seis términos según la regla de la cadena.

En el caso cartesiano 
$$\hat{x}$$
,  $\hat{y}$  y  $\hat{z}$  no varían con  $t$ 

$$\vec{v} = \dot{\vec{r}} = \frac{\mathrm{d}x}{\mathrm{d}t}\hat{x} + \frac{\mathrm{d}y}{\mathrm{d}t}\hat{y} + \frac{\mathrm{d}z}{\mathrm{d}t}\hat{z}$$

#### Aceleración

$$\vec{a} = \frac{d\vec{v}}{dt} = \ddot{\vec{r}} = \frac{d^2x}{dt^2}\hat{x} + \frac{d^2y}{dt^2}\hat{y} + \frac{d^2z}{dt^2}\hat{z}$$

Si la suma de fuerzas  $\sum \vec{F} = 0$  una partícula se mueve con  $\vec{v}$  constante.

Si la suma de fuerzas  $\sum \vec{F} = 0$  una partícula se mueve con  $\vec{v}$  constante.

#### 2.a ley

$$\vec{F} = m\vec{a}$$

Si la suma de fuerzas  $\sum \vec{F} = 0$  una partícula se mueve con  $\vec{v}$  constante.

#### 2.a ley

$$\vec{F} = m\vec{a}$$

En términos del momento (ímpetu)  $\vec{p}=m\vec{v}$ 

$$\vec{F} = m\dot{\vec{v}} = \dot{\vec{p}} \qquad (\dot{m} = 0)$$

Si la suma de fuerzas  $\sum \vec{F} = 0$  una partícula se mueve con  $\vec{v}$  constante.

# 2.a ley

$$\vec{F} = m\vec{a}$$

En términos del momento (ímpetu)  $\vec{p} = m\vec{v}$ 

$$\vec{F} = m\dot{\vec{v}} = \dot{\vec{p}} \qquad (\dot{m} = 0)$$

## 3.a ley: acción y reacción



Si **1** ejerce  $\vec{F}_{21}$  **2** este ejerce  $\vec{F}_{12}$  a **1** 

$$\vec{F}_{12} = -\vec{F}_{21}$$

Para un objeto sobre el eje  $\hat{x}$  sometido a  $\vec{F} = F_0 \hat{x}$ 

$$\ddot{x}(t) = \frac{F_0}{m} \implies \dot{x}(t) = \int \ddot{x}(t) dt = v_o + \frac{F_0}{m}t$$

$$\implies x(t) = \int \dot{x}(t) dt = x_0 + v_0 t + \frac{F_0}{2m}t^2$$

Para un objeto sobre el eje  $\hat{x}$  sometido a  $\vec{F} = F_0 \hat{x}$ 

$$\ddot{x}(t) = \frac{F_0}{m} \implies \dot{x}(t) = \int \ddot{x}(t) dt = v_o + \frac{F_0}{m}t$$

$$\implies x(t) = \int \dot{x}(t) dt = x_0 + v_0 t + \frac{F_0}{2m}t^2$$

• Generando una ecuación diferencial para describir la dinámica, y conociendo  $x_0$ ,  $v_0$  en  $t_0$ , se predicen x(t),  $\dot{x}(t)$  y  $\ddot{x}(t)$ .

Para un objeto sobre el eje  $\hat{x}$  sometido a  $\vec{F} = F_o \hat{x}$ 

$$\ddot{x}(t) = \frac{F_0}{m} \implies \dot{x}(t) = \int \ddot{x}(t) dt = v_0 + \frac{F_0}{m}t$$

$$\implies x(t) = \int \dot{x}(t) dt = x_0 + v_0 t + \frac{F_0}{2m}t^2$$

- Generando una ecuación diferencial para describir la dinámica, y conociendo  $x_0$ ,  $v_0$  en  $t_0$ , se predicen x(t),  $\dot{x}(t)$  y  $\ddot{x}(t)$ .
- Esta asignatura apunta a desarrollar la habilidad de modelar con ecuaciones diferenciales la dinámica de sistemas simples.

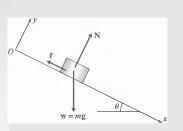
Para un objeto sobre el eje  $\hat{x}$  sometido a  $\vec{F} = F_o \hat{x}$ 

$$\ddot{x}(t) = \frac{F_0}{m} \implies \dot{x}(t) = \int \ddot{x}(t) dt = v_o + \frac{F_0}{m}t$$

$$\implies x(t) = \int \dot{x}(t) dt = x_0 + v_0 t + \frac{F_0}{2m}t^2$$

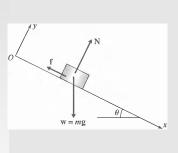
- Generando una ecuación diferencial para describir la dinámica, y conociendo  $x_0$ ,  $v_0$  en  $t_0$ , se predicen x(t),  $\dot{x}(t)$  y  $\ddot{x}(t)$ .
- Esta asignatura apunta a desarrollar la habilidad de modelar con ecuaciones diferenciales la dinámica de sistemas simples.
- Posteriores asignaturas (e.g. Estática, Máquinas) aprovechan esta herramienta para el análisis de sistemas mecánicos.

#### 2.a ley en cartesianas: un ejemplo trivial



$$m\ddot{\vec{x}} = \vec{F} \iff \begin{cases} m\ddot{x} = F_x \\ m\ddot{y} = F_y \\ m\ddot{z} = F_z \end{cases}$$

#### 2.a ley en cartesianas: un ejemplo trivial



$$m\ddot{\vec{x}} = \vec{F} \iff \begin{cases} m\ddot{x} = F_x \\ m\ddot{y} = F_y \\ m\ddot{z} = F_z \end{cases}$$

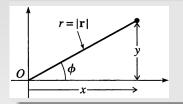
$$0 = F_y = N - mg\cos\theta$$

$$m\ddot{x} = F_x = w_x - f = mg\sin\theta - \mu mg\cos\theta$$

$$\ddot{x} = g(\sin\theta - \mu\cos\theta)$$

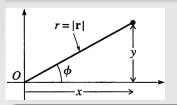
$$x(t) = \frac{g}{2}(\sin\theta - \mu\cos\theta)t^2[\dot{x}(0) = 0, x(0) = 0]$$

#### Coordenadas polares



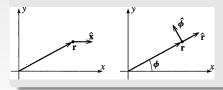
$$\begin{cases} x = r\cos\phi \\ y = r\sin\phi \end{cases} \iff \begin{cases} r = \sqrt{x^2 + y^2} \\ \phi = \operatorname{atan}\frac{y}{x} \end{cases}$$

#### Coordenadas polares



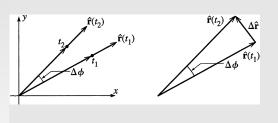
$$\begin{cases} x = r\cos\phi \\ y = r\sin\phi \end{cases} \iff \begin{cases} r = \sqrt{x^2 + y^2} \\ \phi = \operatorname{atan}\frac{y}{x} \end{cases}$$

#### Versor $\hat{r}$

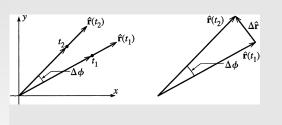


$$\vec{r} = r\hat{r} \iff \hat{r} = \frac{\vec{r}}{|\vec{r}|}$$

A diferencia de  $\hat{x}$  este versor cambia con el tiempo.

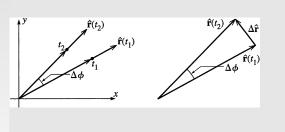






$$\dot{\vec{r}} = \dot{r}\hat{r} + r\frac{\mathrm{d}\hat{r}}{\mathrm{d}t}$$

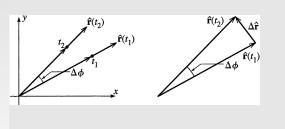
$$\Delta \hat{r} \sim \Delta \phi \hat{\phi} \sim \dot{\phi} \Delta t \hat{\phi}$$



$$\dot{\vec{r}} = \dot{r}\hat{r} + r\frac{\mathrm{d}\hat{r}}{\mathrm{d}t}$$

$$\Delta \hat{r} \sim \Delta \phi \hat{\phi} \sim \dot{\phi} \Delta t \hat{\phi}$$

$$\frac{\mathrm{d}\hat{r}}{\mathrm{d}t} = \lim_{\Delta t \to 0} \frac{\Delta \hat{r}}{\Delta t} = \dot{\phi}\hat{\phi}$$

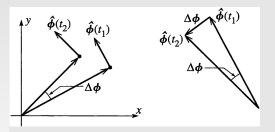


$$\dot{\vec{r}} = \dot{r}\hat{r} + r\dot{\phi}\hat{\phi}$$

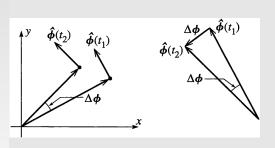
$$\Delta \hat{r} \sim \Delta \phi \hat{\phi} \sim \dot{\phi} \Delta t \hat{\phi}$$

$$rac{\mathrm{d}\hat{r}}{\mathrm{d}t} = \lim_{\Delta t o 0} rac{\Delta \hat{r}}{\Delta t} = \dot{\phi}\hat{\phi}$$

# Aceleración en polares

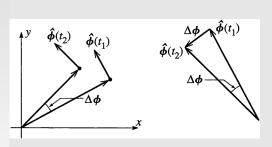


# Aceleración en polares



$$\frac{\mathrm{d}\hat{\phi}}{\mathrm{d}t} = \lim_{\Delta t \to 0} \frac{\Delta \hat{\phi}}{\Delta t} = -\dot{\phi}$$

#### Aceleración en polares

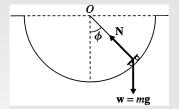


$$rac{\mathrm{d}\hat{\phi}}{\mathrm{d}t} = \lim_{\Delta t o 0} rac{\Delta\hat{\phi}}{\Delta t} = -\dot{\phi}\hat{r}$$

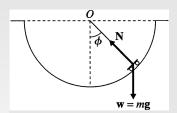
$$\vec{a} = \ddot{\vec{r}} = \frac{d\dot{\vec{r}}}{dt} = \frac{d}{dt} \left( \dot{r}\hat{r} + r\dot{\phi}\hat{\phi} \right)$$
$$= \left( \ddot{r} - r\dot{\phi}^2 \right) \hat{r} + \left( r\ddot{\phi} + 2\dot{r}\dot{\phi} \right) \hat{\phi}$$

#### Dinámica de un movimiento circular

$$\vec{F} = m\ddot{\vec{r}} \Rightarrow \begin{cases} F_r = mg\cos\phi - N = -mR\dot{\phi}^2 \\ F_{\phi} = -mg\sin\phi = mR\ddot{\phi} \end{cases}$$



#### Dinámica de un movimiento circular



$$\vec{F} = m\ddot{\vec{r}} \Rightarrow \begin{cases} F_r = mg\cos\phi - N = -mR\dot{\phi}^2 \\ F_{\phi} = -mg\sin\phi = mR\ddot{\phi} \end{cases}$$

$$mR\ddot{\phi} = -mg \operatorname{sen} \phi$$

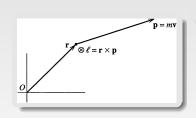
$$\ddot{\phi} = -\frac{g}{R} \operatorname{sen} \phi \simeq -\frac{g}{R} \phi \ (\phi \simeq 0)$$

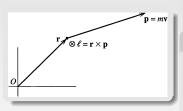
$$\phi(t) = A \operatorname{sen} \left( \sqrt{\frac{g}{R}} t \right) + B \operatorname{cos} \left( \sqrt{\frac{g}{R}} t \right)$$

$$\omega = \sqrt{\frac{g}{R}} \iff T = \frac{2\pi}{\omega} = 2\pi \sqrt{\frac{R}{g}}$$

## Momento angular (momento cinético)

$$\vec{L} = \vec{r} \times \vec{p}$$





#### Momento angular (momento cinético)

$$\vec{L} = \vec{r} \times \vec{p}$$

#### Torque (momento, $\vec{N}$ )

$$\dot{\vec{L}} = \dot{\vec{r}} \times \hat{\vec{p}} + \vec{r} \times \dot{\vec{p}}$$

pues 
$$\vec{p} = m\dot{\vec{r}} \implies \vec{p}||\dot{\vec{r}} \implies \dot{\vec{r}} \times \vec{p} = 0$$

$$\vec{\tau} = \dot{\vec{L}} = \vec{r} \times \vec{F}$$

## Velocidad angular

$$\dot{\vec{r}} = \dot{r}\hat{r} + r\dot{\phi}\hat{\phi}$$

suele escribirse

$$v_r = \dot{r} \quad v_\phi = r\dot{\phi} = r\omega$$

 $v_{\phi}$ : velocidad tangencial

## Velocidad angular

$$\dot{\vec{r}} = \dot{r}\hat{r} + r\dot{\phi}\hat{\phi}$$

suele escribirse

$$v_r = \dot{r} \quad v_\phi = r\dot{\phi} = r\omega$$

 $v_{\phi}$ : velocidad tangencial

#### Momento de inercia

Para una partícula

$$\vec{L} = \vec{r} \times m\dot{\vec{r}} = mr^2\vec{\omega} = I\vec{\omega}$$

# Velocidad angular

$$\dot{\vec{r}} = \dot{r}\hat{r} + r\dot{\phi}\hat{\phi}$$

suele escribirse

$$v_r = \dot{r} \quad v_\phi = r\dot{\phi} = r\omega$$

 $v_{\phi}$ : velocidad tangencial

## Momento de inercia

Para una partícula

$$\vec{L} = \vec{r} \times m\dot{\vec{r}} = mr^2\vec{\omega} = I\vec{\omega}$$

#### Momento de inercia de sólidos

Para una  $\vec{\omega} = \omega \hat{z}$ 

$$I_{zz} = \iiint \rho(x, y, z) \left[ x^2 + y^2 \right] dV$$

Son los elementos diagonales del tensor de inercia  $I_{ij}$ .

# Velocidad angular

$$\dot{\vec{r}} = \dot{r}\hat{r} + r\dot{\phi}\hat{\phi}$$

suele escribirse

$$v_r = \dot{r} \quad v_\phi = r\dot{\phi} = r\omega$$

 $v_{\phi}$ : velocidad tangencial

## Momento de inercia

Para una partícula

$$\vec{L} = \vec{r} \times m\dot{\vec{r}} = mr^2\vec{\omega} = I\vec{\omega}$$

#### Momento de inercia de sólidos

Para una  $\vec{\omega} = \omega \hat{z}$ 

$$I_{zz} = \iiint \rho(x, y, z) \left[ x^2 + y^2 \right] dV$$

Son los elementos diagonales del tensor de inercia  $I_{ij}$ .

E.g. cilindro | si  $\vec{\omega} = \omega_z \hat{z}$  (eje)  $I_{zz} = \frac{m}{2} R^2$  | si  $\vec{\omega} = \omega_x \hat{x} \rightarrow I_{xx} = \frac{m}{12} l^2$