

Mecánica general

Mecánica Newtoniana

Víctor A. Bettachini



2.o cuatrimestre 2020

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

El vector \vec{r} tiene

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

Un repaso sobre vectores

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

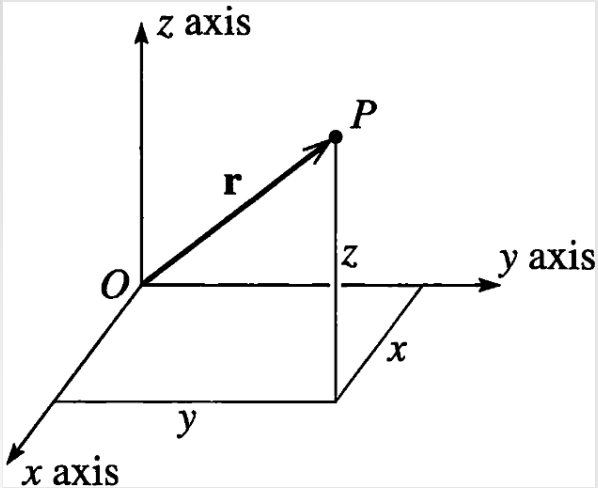
El vector \vec{r} tiene

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

Operación producto

- por un escalar: $c\vec{r} = cr_i\hat{i} + cc_j\hat{j} + cr_k\hat{k}$
- escalar: $\vec{r}\vec{s} = rs \cos(\theta) = r_is_i + r_js_j + r_ks_k$
 - así el módulo es $r = |\vec{r}| = \sqrt{\vec{r}\vec{r}}$
- vectorial: $\vec{r} \times \vec{s} = \begin{vmatrix} \hat{i} & \hat{j} & \hat{k} \\ r_i & r_j & r_k \\ s_i & s_j & s_k \end{vmatrix}$

Vector posición

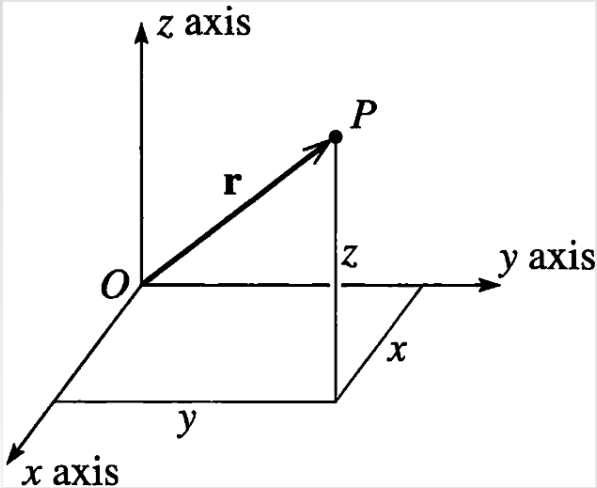


En coordenadas cartesianas: x, y, z

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

- y componente de coordenada
- \hat{y} versor de cada eje.
A veces se sintetiza
 $\vec{r} = (x, y, z)$

Vector posición



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 \hat{e}_i de cada sistema de coordenadas. Por ahora seguimos con cartesianas.

Velocidad

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

Velocidad

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

$$\vec{v} = \frac{dx}{dt}\hat{x} + x\frac{d\hat{x}}{dt} + \frac{dy}{dt}\hat{y} + y\frac{d\hat{y}}{dt} + \frac{dz}{dt}\hat{z} + z\frac{d\hat{z}}{dt}$$

Tendríamos seis términos según la regla de la cadena.

Velocidad

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

$$\vec{v} = \frac{dx}{dt}\hat{x} + x\frac{d\hat{x}}{dt} + \frac{dy}{dt}\hat{y} + y\frac{d\hat{y}}{dt} + \frac{dz}{dt}\hat{z} + z\frac{d\hat{z}}{dt}$$

Tendríamos seis términos según la regla de la cadena.

Pero $\hat{x}, \hat{y}, \hat{z}$ no varían con t y por tanto

$$\vec{v} = \dot{\vec{r}} = \frac{dx}{dt}\hat{x} + \frac{dy}{dt}\hat{y} + \frac{dz}{dt}\hat{z}$$

Velocidad

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

$$\vec{v} = \frac{dx}{dt}\hat{x} + x\frac{d\hat{x}}{dt} + \frac{dy}{dt}\hat{y} + y\frac{d\hat{y}}{dt} + \frac{dz}{dt}\hat{z} + z\frac{d\hat{z}}{dt}$$

Tendríamos seis términos según la regla de la cadena.

Pero $\hat{x}, \hat{y}, \hat{z}$ no varían con t y por tanto

$$\vec{v} = \dot{\vec{r}} = \frac{dx}{dt}\hat{x} + \frac{dy}{dt}\hat{y} + \frac{dz}{dt}\hat{z}$$

Aceleración

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

1.a ley: inercia

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

1.a ley: inercia

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 terminos del momento (*ímpetu* en libro de Marion) $\vec{p} = m\vec{v}$

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

1.a ley: inercia

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

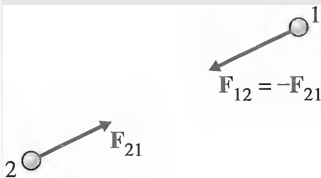
2.a ley

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

En terminos del momento (*ímpetu* en libro de Marion) $\vec{p} = m\vec{v}$

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

3.a ley: acción y reacción



Si 1 ejerce \vec{F}_{21} 2 ejerce \vec{F}_{12} a 1, y

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

2.a ley: caso unidimensional

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

$$\begin{aligned}\ddot{x}(t) = \frac{F_0}{m} &\implies \dot{x}(t) = \int \ddot{x}(t) \, dt = v_0 + \frac{F_0}{m}t \\ &\implies x(t) = \int \dot{x}(t) \, dt = x_0 + v_0t + \frac{F_0}{2m}t^2\end{aligned}$$

2.a ley: caso unidimensional

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

$$\begin{aligned}\ddot{x}(t) = \frac{F_0}{m} &\implies \dot{x}(t) = \int \ddot{x}(t) dt = v_o + \frac{F_0}{m}t \\ &\implies x(t) = \int \dot{x}(t) dt = x_0 + v_0t + \frac{F_0}{2m}t^2\end{aligned}$$

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

2.a ley: caso unidimensional

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

$$\begin{aligned}\ddot{x}(t) = \frac{F_0}{m} &\implies \dot{x}(t) = \int \ddot{x}(t) dt = v_o + \frac{F_0}{m}t \\ &\implies x(t) = \int \dot{x}(t) dt = x_o + v_o t + \frac{F_0}{2m}t^2\end{aligned}$$

- Generando una ecuación diferencial para describir la dinámica, y conociendo x_o, v_o en t_o , 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.

2.a ley: caso unidimensional

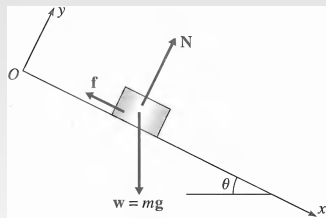
Para un objeto sobre el eje \hat{x} sometido a $\vec{F} = F_o\hat{x}$

$$\begin{aligned}\ddot{x}(t) = \frac{F_0}{m} &\implies \dot{x}(t) = \int \ddot{x}(t) dt = v_o + \frac{F_0}{m}t \\ &\implies x(t) = \int \dot{x}(t) dt = x_o + v_o t + \frac{F_0}{2m}t^2\end{aligned}$$

- Generando una ecuación diferencial para describir la dinámica, y conociendo x_o, v_o en t_o , se predican $x(t), \dot{x}(t)$ 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

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



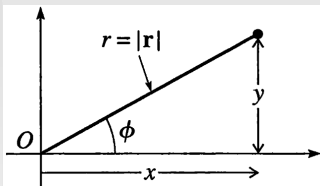
$$F_y = N - \mu mg \cos \theta = 0$$

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

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

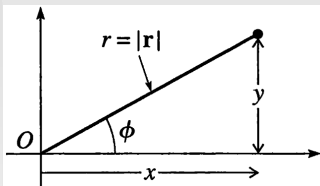
$$x(t) = \frac{g}{2} (\sin \theta - \mu \cos \theta) t^2 \quad [\dot{x}(0) = 0, x(0) = 0]$$

Coordenadas polares



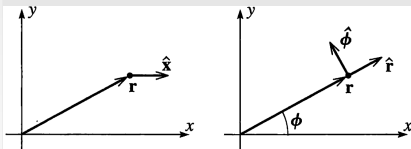
$$\begin{cases} x = r \cos \phi \\ y = r \sin \phi \end{cases} \iff \begin{cases} r = \sqrt{x^2 + y^2} \\ \phi = \operatorname{atan} \frac{y}{x} \end{cases}$$

Coordenadas polares



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

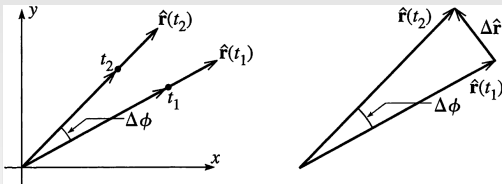
Versor \hat{r}



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

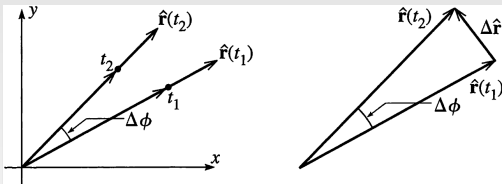
A diferencia de \hat{x} este versor cambia con el tiempo.

Velocidad en polares



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

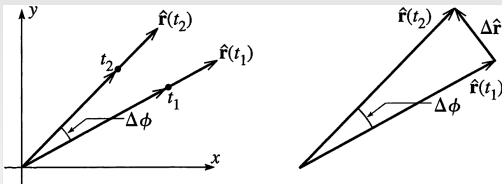
Velocidad en polares



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

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

Velocidad en polares

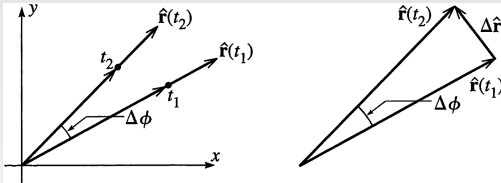


$$\dot{\vec{r}} = \dot{r}\hat{r} + r\frac{d\hat{r}}{dt}$$

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

$$\frac{d\hat{r}}{dt} = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta\hat{r}}{\Delta t} = \dot{\phi}\hat{\phi}$$

Velocidad en polares

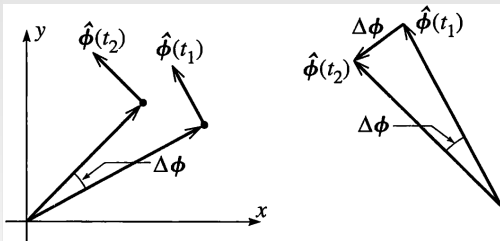


$$\dot{\vec{r}} = \dot{r}\hat{r} + r\dot{\phi}\hat{\phi}$$

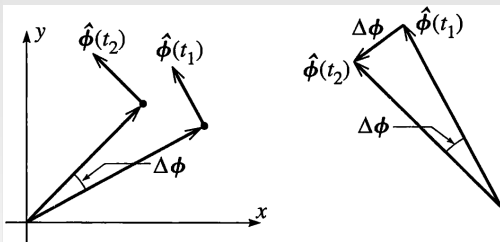
$$\Delta\hat{r} \sim \Delta\phi\hat{\phi} \sim \dot{\phi}\Delta t\hat{\phi}$$

$$\frac{d\hat{r}}{dt} = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta\hat{r}}{\Delta t} = \dot{\phi}\hat{\phi}$$

Aceleración en polares

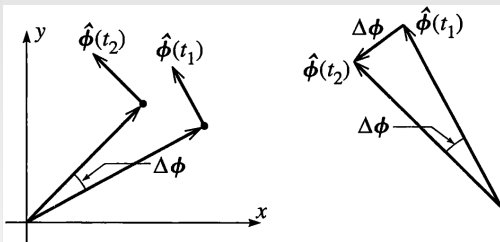


Aceleración en polares



$$\frac{d\hat{\phi}}{dt} = -\dot{\phi}\hat{r}$$

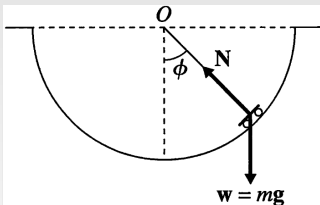
Aceleración en polares



$$\frac{d\hat{\phi}}{dt} = -\dot{\phi}\hat{r}$$

$$\begin{aligned}\vec{a} = \ddot{\vec{r}} &= \frac{d\dot{\vec{r}}}{dt} = \frac{d}{dt} (\dot{r}\hat{r} + r\dot{\phi}\hat{\phi}) \\ &= (\ddot{r} - r\dot{\phi}^2)\hat{r} + (r\ddot{\phi} + 2\dot{r}\dot{\phi})\hat{\phi}\end{aligned}$$

Dinámica de un movimiento circular



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

$$mR\ddot{\phi} = -mg \sin \phi$$

$$\ddot{\phi} = -\frac{g}{R} \sin \phi \simeq -\frac{g}{R} \phi \quad (\phi \simeq 0)$$

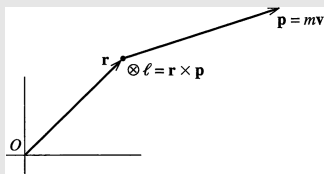
$$\phi(t) = A \sin \left(\sqrt{\frac{g}{R}} t \right) + B \cos \left(\sqrt{\frac{g}{R}} t \right)$$

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

Momento angular

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

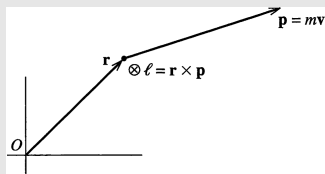
(*momento cinético* en el Marion)



Momento angular

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

(*momento cinético* en el Marion)



Torque

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

Como $\vec{p} = m\dot{\vec{r}}$ y $\dot{\vec{r}} \parallel \dot{\vec{r}}$ ese término se anula.

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

(*momento* en el Marion, \vec{N})

Velocidad angular

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

suele escribirse

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

v_ϕ : velocidad tangencial

Movimiento angular

Velocidad angular

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

suele escribirse

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

v_ϕ : velocidad tangencial

Momento de inercia

Para una partícula

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

Movimiento angular

Velocidad angular

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

suele escribirse

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

v_ϕ : velocidad tangencial

Momento de inercia

Para una partícula

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

Momento de inercia de sólidos

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

$$I_{zz} = \int \rho(x^2 + y^2) dV$$

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

E.g. cilindro: Para $\vec{\omega} = \omega\hat{z}$ (eje) $I_{zz} = \frac{m}{2}R^2$, para $\vec{\omega} = \omega\hat{x} \rightarrow I_{xx} = \frac{m}{12}l^2$