



FÍSICA I: BFIOIC

2022-1

Prof. Dr. Marco Cuyubamba



Propiedades

Sea los vectores $\vec{a}(\lambda)$ y $\vec{b}(\lambda)$ y $\lambda \in \mathbb{R}$; se tiene

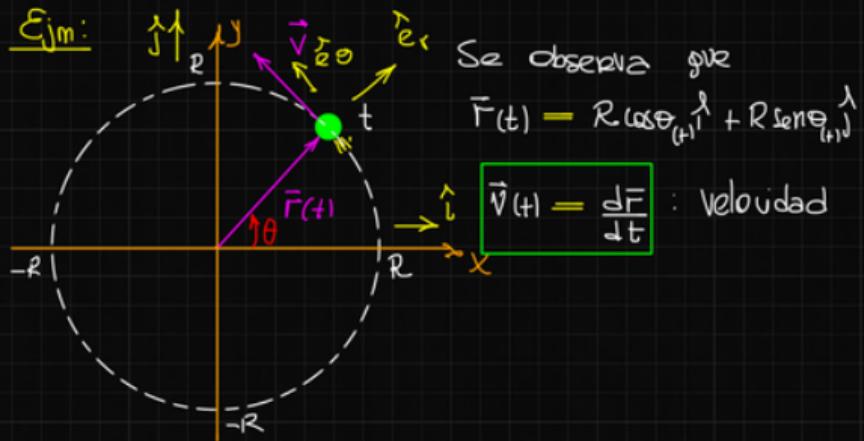
$$a) \frac{d}{d\lambda}(k\vec{a}) = k \frac{d\vec{a}}{d\lambda}$$

$$b) \frac{d}{d\lambda}(\vec{a} \cdot \vec{b}) = \frac{d\vec{a}}{d\lambda} \cdot \vec{b} + \vec{a} \cdot \frac{d\vec{b}}{d\lambda}$$

$$c) \frac{d}{d\lambda}(f(\lambda)\vec{a}(\lambda)) = \frac{df}{d\lambda}\vec{a} + f(\lambda)\frac{d\vec{a}}{d\lambda}$$

$$d) \frac{d}{d\lambda}(\vec{a} \times \vec{b}) = \frac{d\vec{a}}{d\lambda} \times \vec{b} + \vec{a} \times \frac{d\vec{b}}{d\lambda}$$

Ej:



$$\vec{v}(t) = \frac{d\vec{r}}{dt} = \frac{d}{dt}(R \cos \theta) \hat{i} + (R \cos \theta) \frac{d\hat{i}}{dt}$$

$$+ \frac{d}{dt}(R \sin \theta) \hat{j} + (R \sin \theta) \frac{d\hat{j}}{dt}$$

$$\vec{v} = R \frac{d}{dt}(\cos \theta(t)) \hat{i} + R \frac{d}{dt}(\sin \theta(t)) \hat{j}$$

$$\vec{v} = -R \sin \theta(t) \underbrace{\frac{d\theta}{dt}}_{\omega} \hat{i} + R \cos \theta \underbrace{\frac{d\theta}{dt}}_{\omega} \hat{j}$$

$$\vec{v} = -RW \sin \theta \hat{i} + RW \cos \theta \hat{j}$$

$$\vec{v} = RW \left(\underbrace{-\sin \theta \hat{i}}_{\hat{e}_\theta} + \underbrace{\cos \theta \hat{j}}_{\hat{e}_\theta} \right) \rightarrow \boxed{\vec{v} = RW \hat{e}_\theta}$$

Entonces;

$$\hat{e}_\theta = -\sin \theta \hat{i} + \cos \theta \hat{j}$$

$$\hat{e}_\theta = \cos \theta \hat{i} + \sin \theta \hat{j} \quad \left\{ \begin{array}{l} \hat{e}_\theta \cdot \hat{e}_\theta = 0 \\ \text{vectores perpendiculares} \end{array} \right.$$

$$\rightarrow \frac{d\hat{\mathbf{e}}_r}{dt} = -\sin\theta \frac{d\theta}{dt} \hat{\mathbf{i}} + \cos\theta \frac{d\theta}{dt} \hat{\mathbf{j}}$$

$$\dot{\hat{\mathbf{e}}}_\theta = \dot{\theta} \hat{\mathbf{e}}_\theta$$

$$\rightarrow \frac{d\hat{\mathbf{e}}_\theta}{dt} = -\cos\theta \dot{\theta} \hat{\mathbf{i}} - \sin\theta \dot{\theta} \hat{\mathbf{j}}$$

$$\dot{\hat{\mathbf{e}}}_\theta = -\dot{\theta} \hat{\mathbf{e}}_i$$

En coordenadas polares;

$$\vec{r}(t) = R \hat{\mathbf{e}}_r$$

$$\vec{v}(t) = R\omega \hat{\mathbf{e}}_\theta = R\dot{\theta} \hat{\mathbf{e}}_\theta$$

$$\rightarrow \vec{a} = \frac{d\vec{v}}{dt} = \frac{d}{dt}(R\dot{\theta} \hat{\mathbf{e}}_\theta) = R \frac{d}{dt}(\dot{\theta} \hat{\mathbf{e}}_\theta)$$

$$\vec{a} = R \left(\frac{d\dot{\theta}}{dt} \hat{\mathbf{e}}_\theta + \dot{\theta} \frac{d\hat{\mathbf{e}}_\theta}{dt} \right)$$

$$\vec{a} = R \left(\ddot{\theta} \hat{\mathbf{e}}_\theta - \dot{\theta}^2 \hat{\mathbf{e}}_r \right)$$

Cambio de coordenadas

Sea el vector $\vec{A} = |\vec{A}| \cos(\alpha + \theta) \hat{\mathbf{i}} + |\vec{A}| \sin(\alpha + \theta) \hat{\mathbf{j}}$

$$\vec{A} = A_x' \hat{\mathbf{i}}' + A_y' \hat{\mathbf{j}}'$$

Vectores unitarios:

$$\hat{\mathbf{i}}' = \cos\theta \hat{\mathbf{i}} + \sin\theta \hat{\mathbf{j}}$$

$$\hat{\mathbf{j}}' = -\sin\theta \hat{\mathbf{i}} + \cos\theta \hat{\mathbf{j}}$$

Entonces

$$\vec{A} = A_x' \hat{\mathbf{i}}' + A_y' \hat{\mathbf{j}}'$$

$$\vec{A} = A_x' (\cos\theta \hat{\mathbf{i}} + \sin\theta \hat{\mathbf{j}}) + A_y' (-\sin\theta \hat{\mathbf{i}} + \cos\theta \hat{\mathbf{j}})$$

$$\vec{A} = \underbrace{(A_x' \cos\theta - A_y' \sin\theta)}_{A_x} \hat{\mathbf{i}} + \underbrace{(A_x' \sin\theta + A_y' \cos\theta)}_{A_y} \hat{\mathbf{j}}$$

$$\Rightarrow A_x = A_x' \cos\theta - A_y' \sin\theta$$

$$A_y = A_x' \sin\theta + A_y' \cos\theta$$

$$\begin{pmatrix} A_x \\ A_y \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \cos\theta & -\sin\theta \\ \sin\theta & \cos\theta \end{pmatrix} \begin{pmatrix} A_x' \\ A_y' \end{pmatrix}$$

$$\Rightarrow \begin{pmatrix} A_x' \\ A_y' \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \cos\theta & \sin\theta \\ -\sin\theta & \cos\theta \end{pmatrix} \begin{pmatrix} A_x \\ A_y \end{pmatrix}$$

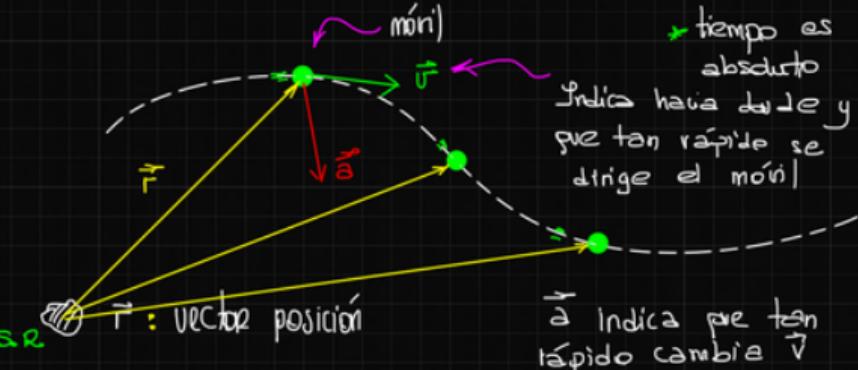
Matriz de rotación
o operador de rotación

$$R_\theta = \begin{pmatrix} \cos\theta & \sin\theta \\ -\sin\theta & \cos\theta \end{pmatrix}$$

Siendo A_x' ; A_y' componentes de \vec{A}' en el sistema $x'y'$.

Cinemática de una partícula

Vamos a estudiar el movimiento de los cuerpos sin importar las causas



Se sabe que

$$\vec{v} = \frac{d\vec{r}}{dt}$$

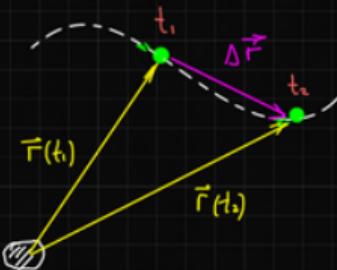
$$\vec{a} = \frac{d\vec{v}}{dt} = \frac{d^2\vec{r}}{dt^2}$$

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

$$\vec{a} = \vec{v} - \vec{r}$$

El vector posición nos describe el movimiento del móñi

Desplazamiento ($\vec{\Delta r}$)



$$\Delta \vec{r} = \vec{r}(t_2) - \vec{r}(t_1)$$

→ desplazamiento del móvil entre los instantes t_1 y t_2

QBS

Un desplazamiento "pequeño" se puede modelar por medio de un diferencial

$$d\vec{r} = \vec{r}(t + dt) - \vec{r}(t)$$

pequeño intervalo de tiempo

$$d\vec{r} = \vec{r} dt$$

$$d\vec{r} = \vec{v} dt$$

Velocidad media

$$\bar{v}_m = \frac{\Delta \vec{r}}{\Delta t}$$

$\Delta t > 0$



(vectorial)

razón de cambio media

Rapidez media

$$\Delta t = t_2 - t_1$$

$$\tilde{v} = \frac{s}{\Delta t}$$

escalar

Se observa que

$$s > |\Delta \vec{r}|$$

$$\frac{s}{\Delta t} \geq \left| \frac{\Delta \vec{r}}{\Delta t} \right|$$

$$\tilde{v} \geq |\bar{v}_m|$$

de tiempo

$$d\vec{r} = \vec{r} dt$$

$$d\vec{r} = \vec{v} dt$$

Aceleración media



$$\bar{a}_m = \frac{\Delta \vec{v}}{\Delta t}$$

Razón de cambio media de la velocidad

Se observa que

$$s > |\Delta \vec{r}|$$

$$\frac{s}{\Delta t} \geq \left| \frac{\Delta \vec{r}}{\Delta t} \right|$$

$$\bar{v} \geq |\bar{v}_m|$$

OBS

En general podemos describir el movimiento mediante la ecuación

$$\ddot{\vec{r}} = \vec{a}$$

$$\frac{d^2\vec{r}}{dt^2} = \vec{a}$$

Ecuación diferencial de movimiento

Si $\vec{a} = \vec{0}$ (M.R.U)

Tenemos que: $\frac{d^2\vec{r}}{dt^2} = \frac{d\vec{v}}{dt} = \vec{0}$

$$\underbrace{\frac{d\vec{v}_x}{dt}}_0 \hat{i} + \underbrace{\frac{d\vec{v}_y}{dt}}_0 \hat{j} + \underbrace{\frac{d\vec{v}_z}{dt}}_0 \hat{k} = \vec{0}$$

Es decir; v_x ; v_y y v_z son constantes por tanto

$$\vec{v} = \text{cte}$$

Además;

$$\frac{d\vec{r}}{dt} = \vec{v} = \text{cte}$$

$$\rightarrow \frac{dx}{dt} \hat{i} + \frac{dy}{dt} \hat{j} + \frac{dz}{dt} \hat{k} = v_x \hat{i} + v_y \hat{j} + v_z \hat{k}$$

Entonces:

$$\frac{dx}{dt} = v_x$$

$$\int_{x_0}^x dx = \int_{t_0}^t v_x dt = v_x \int_{t_0}^t dt$$

$$x \Big|_{x_0}^x = v_x t \Big|_{t_0}^t$$

$$x - x_0 = v_x(t - t_0)$$

$$x(t) = x_0 + v_x(t - t_0)$$

$$y(t) = y_0 + v_y(t - t_0)$$

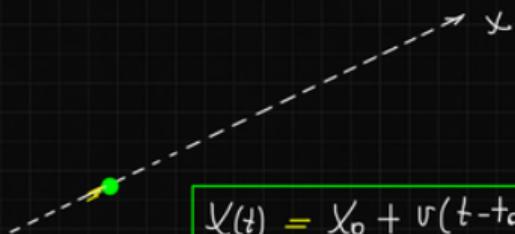
$$z(t) = z_0 + v_z(t - t_0)$$

$$\vec{r}(t) = \vec{r}_0 + \vec{v}(t - t_0)$$

Ecuación de movimiento del M.R.U

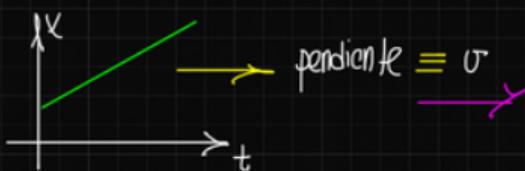
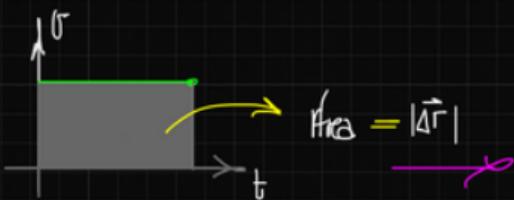
OBS

En un MRV; el movimiento se desarrolla en línea recta



$$\boxed{\mathbf{r}(t) = \mathbf{r}_0 + \mathbf{v}(t-t_0)}$$

ec. de movimiento del MRV



Si $\ddot{\mathbf{r}} = \mathbf{cte} \neq \mathbf{0}$

Tenemos que: $\frac{d\vec{v}}{dt} = \vec{a}$

$$\frac{d\vec{v}_x}{dt} \hat{i} + \frac{d\vec{v}_y}{dt} \hat{j} + \frac{d\vec{v}_z}{dt} \hat{k} = a_x \hat{i} + a_y \hat{j} + a_z \hat{k}$$

$$\text{Entonces: } \int_{v_{x_0}}^{v_x} d\vec{v}_x = \int_{t_0}^t a_x dt$$

$$v_x \Big|_{v_{x_0}}^{v_x} = a_x t \Big|_{t_0}^t$$

$$v_x - v_{x_0} = a_x (t - t_0)$$

$$\Rightarrow \boxed{\begin{aligned} v_x(t) &= v_{x_0} + a_x (t - t_0) \\ v_y(t) &= v_{y_0} + a_y (t - t_0) \\ v_z(t) &= v_{z_0} + a_z (t - t_0) \end{aligned}} \Rightarrow \boxed{\vec{v}(t) = \vec{v}_0 + \vec{a} (t - t_0)}$$

$$\text{Por otro lado; } \frac{d\vec{r}}{dt} = \vec{v}$$

$$= d\vec{r} - \vec{v} dt$$

$$\int d\vec{r} = \int_{t_0}^t (\vec{v}_0 + \vec{a}(t-t_0)) dt$$

$$\rightarrow \vec{r} \Big|_{\vec{r}_0}^{\vec{r}} = \int_{t_0}^t \vec{v}_0 dt + \int_{t_0}^t \vec{a}(t-t_0) dt$$

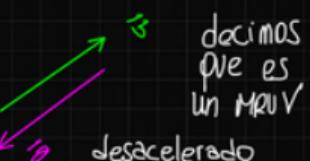
$$\vec{r} - \vec{r}_0 = \vec{v}_0 t \Big|_{t_0}^t + \vec{a} \int_{t_0}^t (t-t_0) dt$$

$$\vec{r} - \vec{r}_0 = \vec{v}_0(t-t_0) + \vec{a} \int_{t_0}^{t-t_0} (t-t_0) d(t-t_0)$$

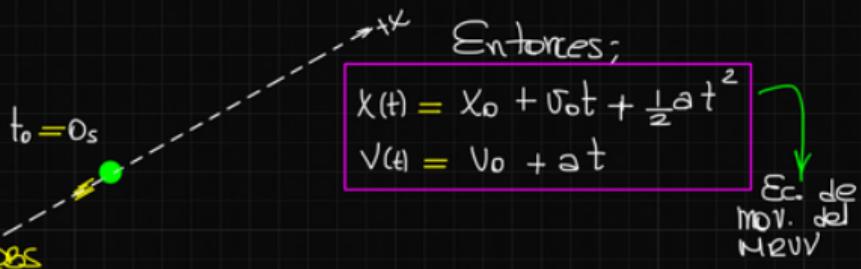
$$\vec{r} - \vec{r}_0 = \vec{v}_0(t-t_0) + \frac{\vec{a}}{2} (t-t_0)^2$$

$$\rightarrow \boxed{\vec{r}(t) = \vec{r}_0 + \vec{v}_0(t-t_0) + \frac{1}{2} \vec{a} (t-t_0)^2}$$

Si \vec{v} y \vec{a} son
colineales



decimos
que es
un MRUV



Sabemos que en un movimiento unidimensional

$$a = \frac{dv}{dt}$$

$$a = \frac{dv}{dx} \cdot \frac{dx}{dt}$$

Regla de la cadena

$$a = v \frac{dv}{dx}$$

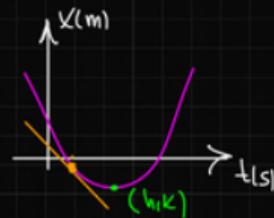
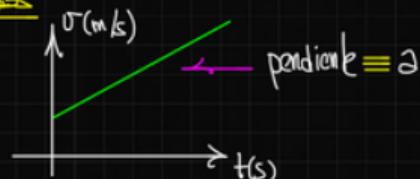
$$\rightarrow \int_{v_0}^v v dv = \int_{x_0}^x a dx ; \text{ considerando aceleración constante}$$

$$\frac{v^2}{2} \Big|_{v_0}^v = a x \Big|_{x_0}^x$$

$$\frac{v^2}{2} - \frac{v_0^2}{2} = a(x-x_0) \Rightarrow$$

$$v^2 = v_0^2 + 2a \Delta x$$

OBS:



3. aceleración variable $\ddot{a} \neq \text{cte}$

En un movimiento unidimensional (con aceleración variable)



a)

$$\text{Sabemos que } a = \frac{dv}{dt}$$

$$\rightarrow \int_{v_0}^v dv = \int_0^t a dt$$

$$v(t) - v_0 = \int_0^t a dt$$

$$\rightarrow v(t) = v_0 + \int_0^t a dt$$

Una vez determinada la velocidad, calculamos la posición

$$v = \frac{dx}{dt} \rightarrow \int_0^t v dt = \int_{x_0}^x dx$$

$$\rightarrow x(t) = x_0 + \int_0^t v dt$$

Luego

$$x(t) = x_0 + \int_0^t v(t') dt'$$

$$x(t) = x_0 + \int_0^t \left[v_0 + \int_0^{t'} a dt'' \right] dt'$$

$$x(t) = x_0 + \int_0^t v_0 dt' +$$

$$x(t) = x_0 + v_0 t + \int_0^t \int_0^{t'} a dt'' dt' \quad \text{Para } a(t)$$

b) Para $a(v)$:

En este caso,

$$a(v) = \frac{dv}{dt} \rightarrow$$

$$\int_0^t dt = \int_{v_0}^v \frac{dv}{a(v)}$$

$$t = \int_{v_0}^v \frac{dv}{a(v)}$$

Ejemplo: un buque que se desplaza con una rapidez constante de 40,0 m/s avista el muelle a una distancia de 150m y apagan los motores, si desde ese instante el agua le genera una desaceleración de la forma $a = -0,250 \text{ V}$, determine:

La velocidad y posición del buque como función del tiempo

¿Llega el buque a chocar con el muelle?

de hacerlo ¿con qué rapidez lo hace?

(Asuma el origen de coordenadas en la posición en que el buque apaga sus motores)

$$-0,250 \int_0^t dt = - \int \frac{dv}{v}$$

$$-0,250 t = \ln |v| \Big|_{v_0}^v = \ln \left(\frac{v}{v_0} \right)$$

$$\Rightarrow \frac{v(t)}{v_0} = e^{-0,250 t}$$

$$v(t) = 40,0 e^{-0,250 t} \quad \dots (*)$$

De (*); se tiene que

$$v(t) = \frac{dx}{dt}$$

$$t_0 = 0 \text{ s}$$

$$40,0 \quad a = -0,250 \text{ V}$$

$$a = \frac{dv}{dt}$$

$$dt = \frac{dv}{-0,250 \text{ V}}$$

$$\begin{aligned} x &= 40,0 \int_0^t e^{-0,250 t} dt \\ x(t) &= 40,0 \left[\frac{e^{-0,250 t}}{-0,250} \right]_0^t \\ x(t) &= 160 \left(-e^{-0,250 t} - (-1) \right) \\ x(t) &= 160 \left(1 - e^{-0,250 t} \right) \end{aligned}$$

OBS

Para determinar si el buque choca con el muelle,

$$v(t) = 0 \quad ; \text{ de } (*)$$

$$40,0 e^{-0,250 t} = 0$$

En $t \rightarrow \infty$ se detiene

$$\lim_{t \rightarrow \infty} x(t) = 160 \lim_{t \rightarrow \infty} \left(1 - e^{-0,250 t} \right) = 160$$

Entonces; el buque si colisiona con el muelle.

Entonces

$$V(t) = 40,0 e^{-0,250t}$$

$$x(t) = 160 \left(1 - e^{-0,250t} \right)$$

$$V(t) = 160 \left(1 - \frac{v}{40,0} \right)$$

→ $V(x) = 40,0 - 0,250 x$

En $x = 150 \text{ m}$: $V(150) = 40,0 - 0,250(150)$

$$V(150) = 2,50 \text{ m/s}$$

Ejemplo 2:

El aire frena a los objetos que se mueve a través suyo con una aceleración proporcional con el cuadrado de su rapidez, a causa de ello la aceleración de un ciclista que baja por una pendiente resulta ser:

$a(v) = 1,44 - 0,0025 v^2 \left(\frac{\text{m}}{\text{s}^2}\right)$, donde la velocidad se expresa en m/s. Determine:

- a) velocidad del ciclista como función de la distancia (si la velocidad es nula cuando $x = 0$)
- b) determine también la máxima velocidad que alcanza el ciclista

c) Aceleración dependiente de la posición

Cuando la aceleración depende de x

$$a(x) = \frac{dv}{dt}$$

$$a(x) = \frac{dv}{dx} \cdot \frac{dx}{dt}$$

$$\int_{x_0}^x a(x) dx = \int_{v_0}^v v dv \Rightarrow \frac{v^2}{2} \Big|_{v_0}^v = \int_{x_0}^x a(x) dx$$

$$v^2 = v_0^2 + 2 \int_{x_0}^x a(x) dx$$

EJEMPLO:

Una partícula de masa m se mueve con una aceleración de la forma $a = -\beta x$ (a en m/s^2 y x en m) si en el instante $t = 0$ parte del reposo desde la posición $x(0) = A$, determine la posición y velocidad de la partícula como función del tiempo

Solución

$$\text{Entonces ; } a(x) = -\beta x$$

$$-\beta x = \frac{dv}{dx} \cdot \frac{dx}{dt} = v \frac{dv}{dx}$$

$$\int_0^v v dv = -\beta \int_A^x x dx$$

$$\frac{v^2}{2} = -\beta \left(\frac{x^2}{2} \right) \Big|_A^x$$

$$v^2 = -\beta (x^2 - A^2) ; \text{ siendo } \beta > 0$$

$$v = -\sqrt{\beta(A^2 - x^2)} ; \text{ si } \beta = \omega^2$$

$$v(x) = \omega \sqrt{A^2 - x^2} \quad \dots \quad (\alpha)$$

Además, se sabe

$$v = \frac{dx}{dt}$$

$$\omega \sqrt{A^2 - x^2} = \frac{dx}{dt}$$

$$\int_0^t \omega dt = \int_A^x \frac{dx}{\sqrt{A^2 - x^2}}$$

$$wt = \int_A^x \frac{dx}{\sqrt{A^2 - x^2}} \dots (1)$$

Para la integral indefinida

$$\int \frac{dx}{\sqrt{A^2 - x^2}} ; \quad x = A \sin \theta \\ dx = A \cos \theta d\theta$$

$$= \int \frac{A \cos \theta d\theta}{\sqrt{A^2 - A^2 \sin^2 \theta}}$$

$$- \int \frac{A \cos \theta d\theta}{A \cos \theta} = \int d\theta = \theta = \arcsen \left(\frac{x}{A} \right)$$

De (1) ; se tiene

$$wt = \arcsen \left(\frac{x}{A} \right) \Big|_A^x$$

$$wt = \arcsen(x/A) - \underbrace{\arcsen(1)}_{\pi/2}$$

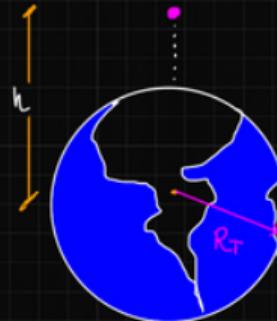
$$x(t) = A \sin(wt + \pi/2)$$

$$V(t) = A\omega \cos(\omega t + \pi/2)$$

EJEMPLO 2:

Una masa m está suspendida entre dos cintas elásticas, que están ambas estiradas hasta cerca de su límite de elasticidad. La aceleración en este caso no es lineal sino que está dada por $a(x) = -3x - 5x^3$ (x en m y a en m/s^2), calcula la velocidad máxima de la masa si tiene una velocidad $v = -4,00 \text{ m/s}$ al pasar por $x = 1,00 \text{ m}$

Caída libre



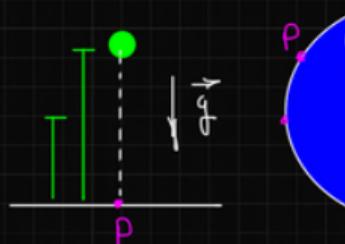
- Para que ocurra un m/s de caída libre, se debe cumplir

$$h \ll R_T$$

Entonces, analizamos cerca de la superficie de la Tierra

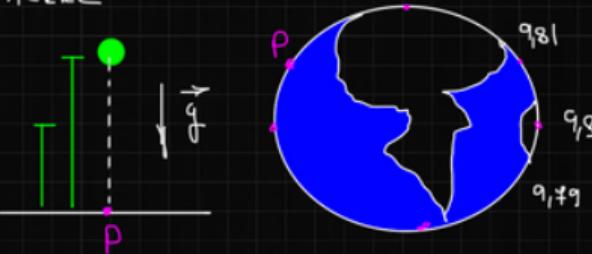
- Minimizar los efectos del aire

Tenemos una aceleración de la gravedad fija en cada punto de la superficie de la Tierra



$$\vec{g} = -g \hat{j} \omega_0^2 ; \text{ donde } g \text{ es el módulo de } \vec{g}$$

fija en cada punto de la superficie de la tierra



$$\vec{g} = -g \hat{j} \propto \omega_s^2 \quad ; \text{ donde } g \text{ es el módulo de } \vec{g}$$

Bajo estas consideraciones, el movimiento de caída libre es un MRUV

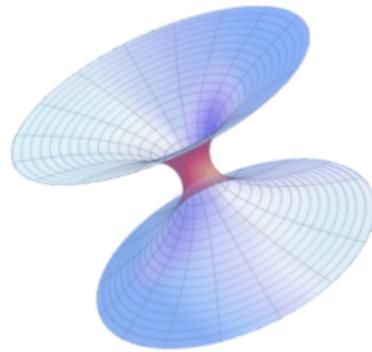
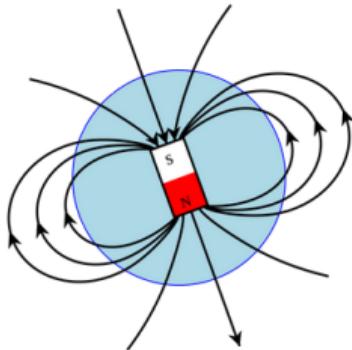


$$y(t) = y_0 + v_0 t + \frac{1}{2} g t^2$$

$$V(t) = v_0 + g t$$

GRACIAS

Y MUCHOS ÉXITOS



$$G_{\alpha\beta} = \frac{8\pi G}{c^4} T_{\alpha\beta}$$

