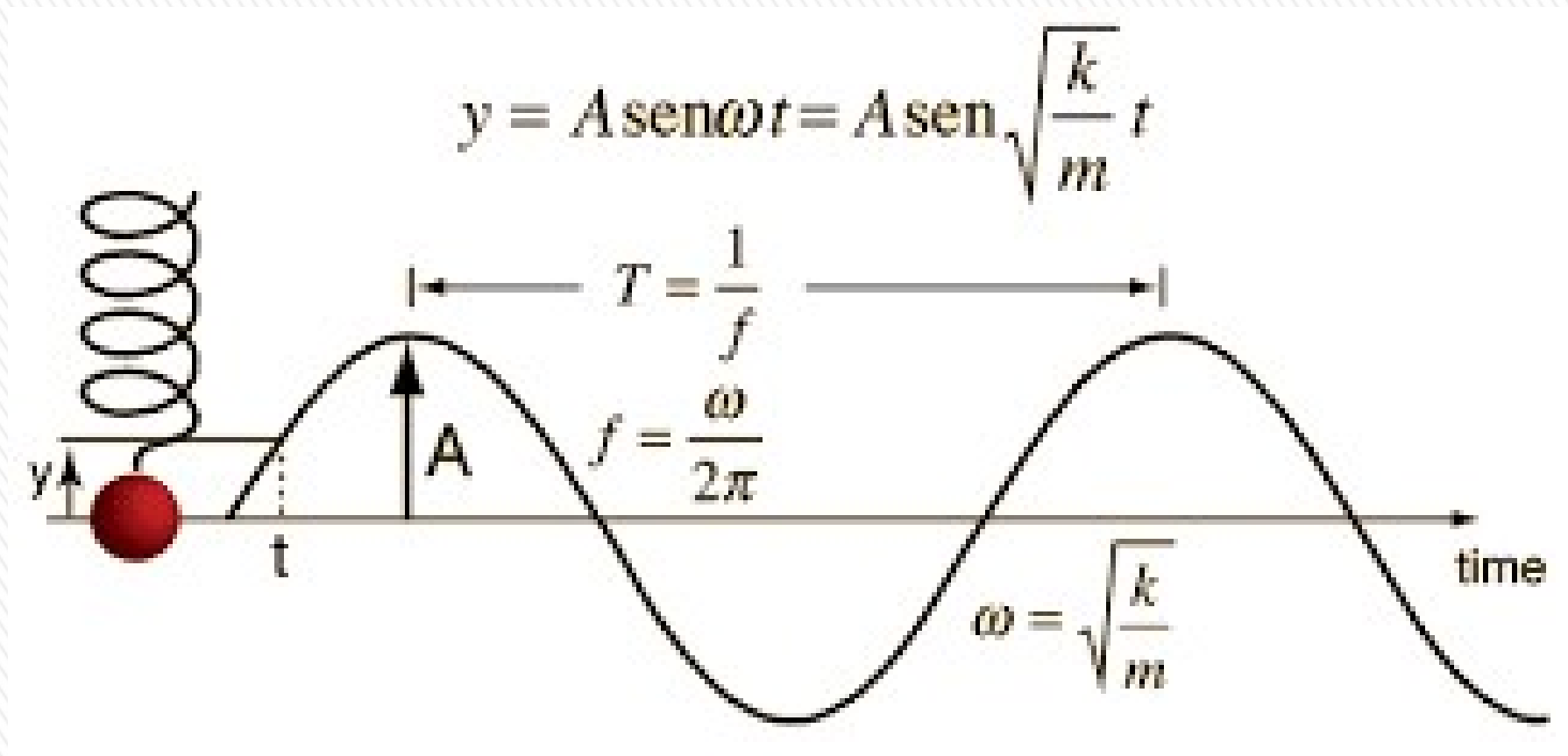


16-MOVIMIENTO PERIÓDICO

Movimiento Armónico Simple

Oscilaciones amortiguadas y forzadas



INTRODUCCIÓN- OSCILACIONES

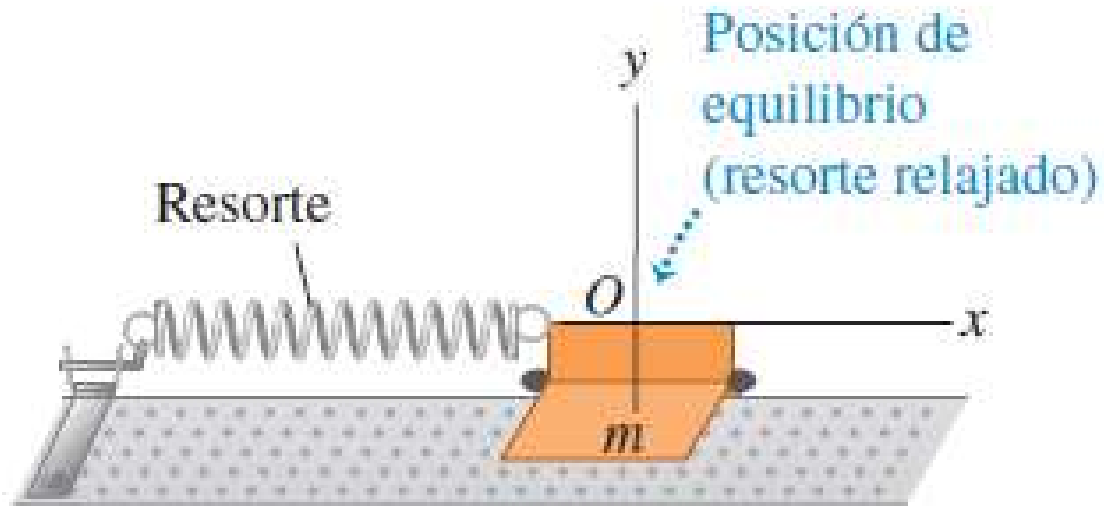
Movimientos que se repiten una y otra vez: como el de un resorte o el de un péndulo oscilante de un reloj antiguo son ejemplos de **movimiento periódico u oscilación**.

Un cuerpo que tiene **un movimiento periódico se caracteriza por una posición de equilibrio estable:** cuando se le aleja de esa posición y se suelta, entra en acción una fuerza o torque para hacerlo regresar al equilibrio; pero cuando llega ahí ha adquirido cierta energía cinética que le permite continuar su movimiento hasta detenerse del otro lado... donde será impulsado nuevamente hacia su posición de equilibrio.

Empezaremos analizando estos movimientos periódicos u oscilaciones por el caso más sencillo: un **MOVIMIENTO ARMÓNICO SIMPLE** que lo describe **sistema masa-resorte ideal**.



Descripción de la oscilación



x es el **desplazamiento del cuerpo con respecto al equilibrio** y el cambio de longitud del resorte.

Sistema más sencillo que puede tener movimiento periódico: **sistema masa-resorte ideal**.

Cuerpo de masa m sobre *guía horizontal sin fricción* que solo puede desplazarse a lo largo del eje x , *conectado a un resorte ideal (perfectamente elástico y de masa despreciable)*

Extremo izquierdo del resorte fijo, y el derecho está unido al cuerpo.

La fuerza del resorte es la única fuerza horizontal que actúa sobre el cuerpo; las fuerzas normal y gravitacional verticales en este caso suman cero.

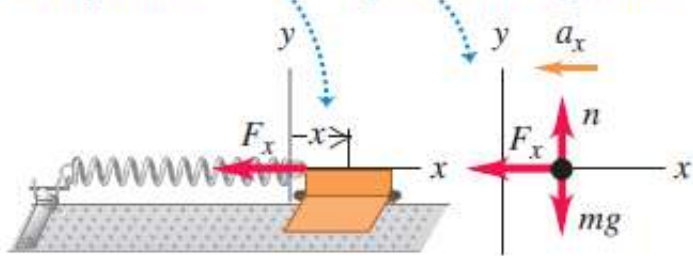
Fuerza que el resorte ejerce sobre el cuerpo es F_x y la componente x de la aceleración, a_x , está dada por : $a_x = F_x/m$

Descripción de la oscilación

a)

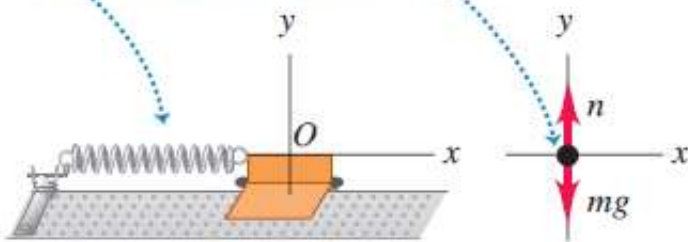
$x > 0$: el deslizador se desplaza a la derecha desde la posición de equilibrio.

$F_x < 0$, así que $a_x < 0$: el resorte estirado tira del deslizador hacia la posición de equilibrio.



b)

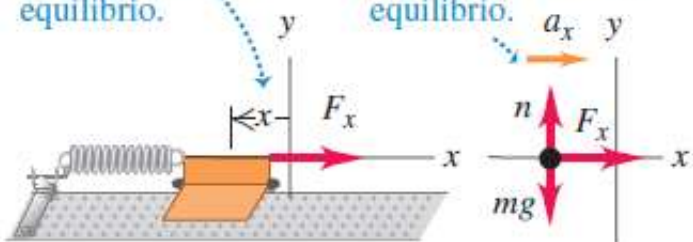
$x = 0$: el resorte relajado no ejerce ninguna fuerza sobre el deslizador, de manera que este tiene aceleración cero.



c)

$x < 0$: el deslizador se desplaza a la izquierda desde la posición de equilibrio.

$F_x > 0$, así que $a_x > 0$: el resorte comprimido empuja el deslizador hacia la posición de equilibrio.



Origen del sistema de coordenadas en la posición de equilibrio (resorte ni estirado ni comprimido)

x es el **desplazamiento del cuerpo con respecto al equilibrio** y el cambio de longitud del resorte.

Fuerza que el resorte ejerce sobre el cuerpo es F_x y la componente x de la aceleración, a_x , está dada por

$$a_x = F_x/m.$$

Siempre que el cuerpo se desplaza con respecto a su posición de equilibrio, la fuerza del resorte tiende a regresarlo a dicha posición.

Llamamos a una fuerza con esa característica **fuerza de restitución**.

Solo hay oscilación si hay una fuerza de restitución que tiende a regresar el sistema a la posición de equilibrio.

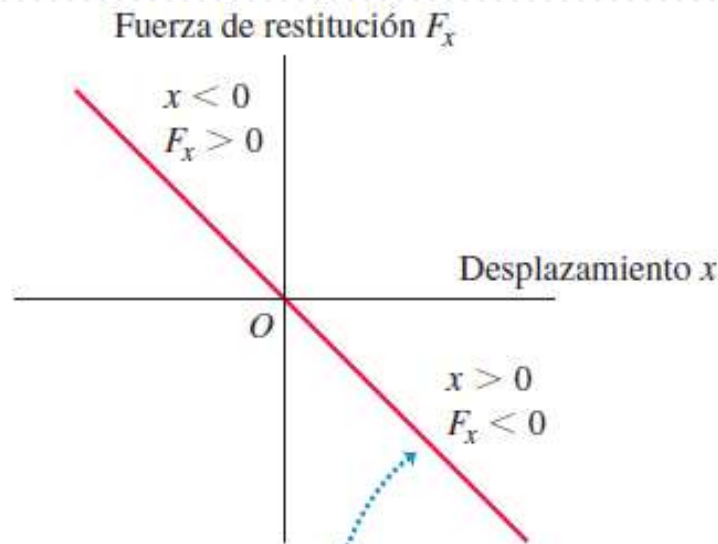
MOVIMIENTO ARMÓNICO SIMPLE

La oscilación más sencilla: cuando la **fuerza de restitución F_x es directamente proporcional al desplazamiento x con respecto al equilibrio.**

Esto ocurre si el resorte es ideal y obedece la ley de Hooke. La constante de proporcionalidad entre F_x y x es la constante de fuerza k .

En ambos lados de la posición de equilibrio, **F_x y x siempre tienen signos opuestos:** **$F_x = -kx$ (fuerza de restitución de un resorte ideal)**

La constante de fuerza k siempre es positiva y tiene unidades de N/m.



La fuerza de restitución ejercida por un resorte ideal es directamente proporcional al desplazamiento (ley de Hooke, $F_x = -kx$): la gráfica de F_x contra x es una recta.

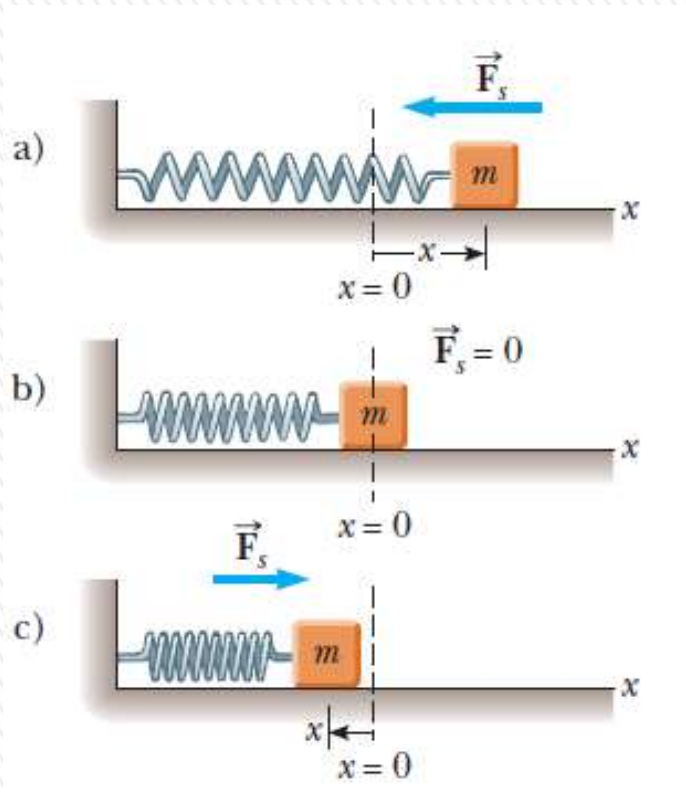
Cuando la fuerza de restitución es directamente proporcional al desplazamiento con respecto al equilibrio, la oscilación se denomina **movimiento armónico simple**, que se abrevia como **MAS**.

$$a_x = \frac{d^2x}{dt^2} = -\frac{k}{m}x$$

El signo menos indica que la aceleración y el desplazamiento siempre tienen signos opuestos.

Un cuerpo que está en movimiento armónico simple se denomina **oscilador armónico**.

Desplazamiento, velocidad y aceleración en el MAS



Para el sistema masa-resorte ideal, la ecuación de movimiento dada por la segunda ley de Newton según el eje x , teniendo en cuenta que la fuerza neta vale $-kx$: $m \cdot a = F = -kx$

Y además $a = d^2x/dt^2$

$$\frac{d^2x}{dt^2} = -\frac{k}{m}x = -\omega^2x$$

Esta es una ecuación diferencial cuya solución es efectivamente:

$$x(t) = A \cos(\omega t + \Phi)$$

Donde A y ϕ son constantes que se determinan a partir de las condiciones iniciales, es general los valores de $x(0) = x_0$ y $v(0) = v_0$.

También se puede usar como soluciones:

$$x(t) = A \sin(\omega t + \varphi) \quad x(t) = C_1 \sin \omega t + C_2 \cos \omega t$$

MOVIMIENTO ARMÓNICO SIMPLE (MAS)

$$\frac{d^2x}{dt^2} = -\frac{k}{m}x = -\omega^2x$$

$$x(t) = A \cos(\omega t + \Phi)$$

Amplitud del movimiento A, magnitud máxima del desplazamiento con respecto al punto de equilibrio (valor máximo de x).

Ciclo o **vibración completa**: viaje completo (de ida y vuelta), de A a $-A$ y de regreso a A , se recorre una distancia total de $4A$.

Periodo T: tiempo que se tarda en realizar un ciclo.

$$f = \frac{1}{T} \quad \text{ó} \quad T = \frac{1}{f}$$

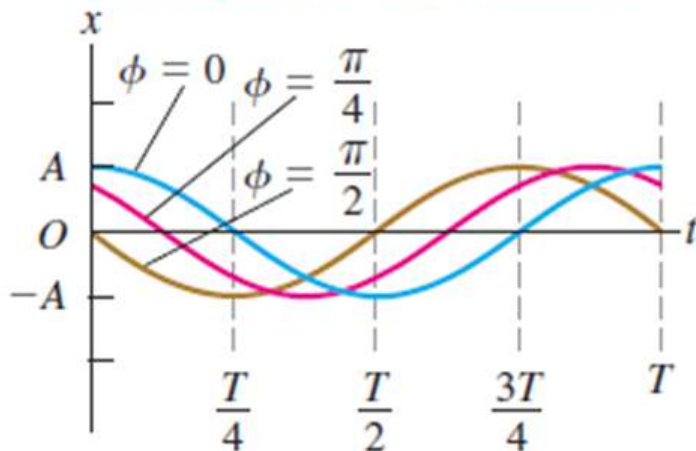
Frecuencia f: número de ciclos en la unidad de tiempo (hertz: Hz)

Frecuencia angular, ω : 2π veces la frecuencia: $\omega = 2\pi f$ (rad/s).

$$\omega = 2\pi f = \frac{2\pi}{T}$$

Constante de fase ϕ ángulo de fase, indica en qué punto del ciclo se encontraba el movimiento cuando $t = 0$.

Estas tres curvas muestran el MAS con periodo T y amplitud A iguales, pero ángulos de fase ϕ distintos.



Constante ϕ ángulo de fase, x_0 posición en $t = 0$

Sustituyo $t = 0$ y $x = x_0$ se tiene: $x_0 = A \cos \phi$.

Si $\phi = 0$, entonces $x_0 = A \cos 0 = A$; por lo tanto, la partícula parte desde el máximo desplazamiento positivo

si $\phi = \pi$, entonces $x_0 = A \cos \pi = -A$;

por lo tanto, la partícula parte del desplazamiento negativo máximo;

si $\phi = \pi/2$, entonces $x_0 = A \cos(\pi/2) = 0$.

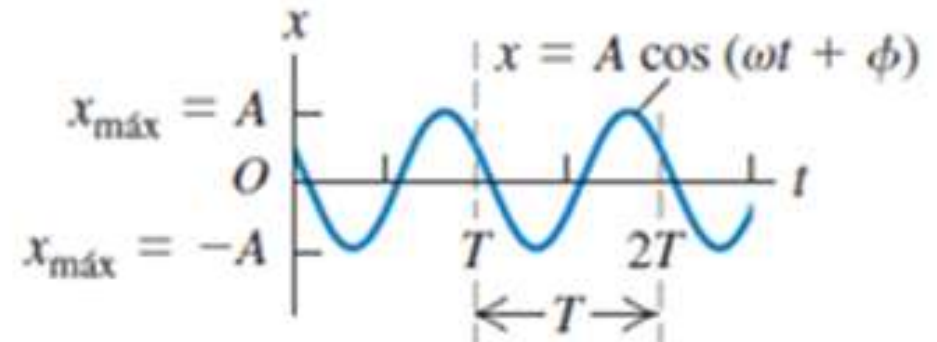
Desplazamiento, velocidad y aceleración en el MAS

$$x(t) = A \cos(\omega t + \Phi)$$

Derivando
obtenemos: $(\cos u)' = -\text{sen}(u) \cdot u'$

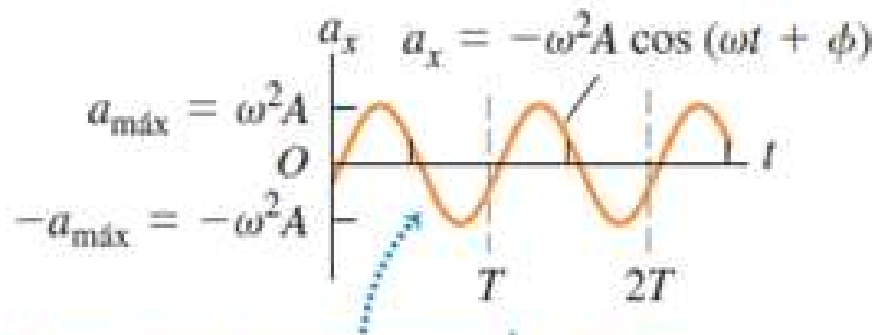
$$v(t) = \frac{dx}{dt} = -A\omega \sin(\omega t + \Phi)$$

a) Desplazamiento x en función del tiempo t



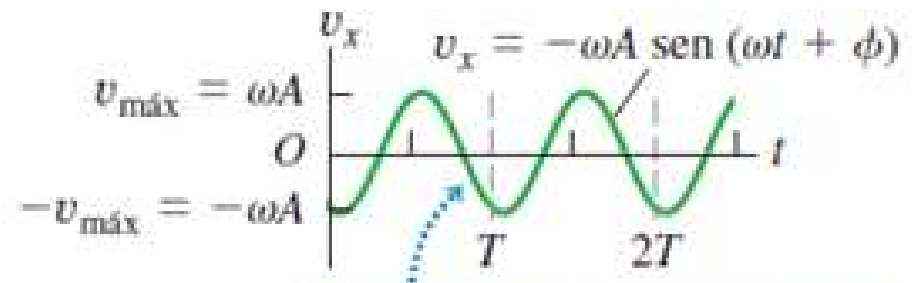
$$a(t) = \frac{dv}{dt} = \frac{d^2x}{dt^2} = -A\omega^2 \cos(\omega t + \Phi)$$

c) Aceleración a_x en función del tiempo t



La gráfica a_x-t se desplaza $\frac{1}{4}$ de ciclo con respecto a la gráfica v_x-t y $\frac{1}{2}$ ciclo con respecto a la gráfica $x-t$.

b) Velocidad v_x en función del tiempo t



La gráfica v_x-t se desplaza por $\frac{1}{4}$ de ciclo con respecto a la gráfica $x-t$.

Desplazamiento, velocidad y aceleración en el MAS

Si conocemos la posición y la velocidad iniciales x_0 y v_0 del cuerpo oscilante, podemos determinar la amplitud A y el ángulo de fase ϕ .

$$x(t) = A \cos(\omega t + \phi) \qquad v(t) = \frac{dx}{dt} = -A\omega \sin(\omega t + \phi)$$

$$x(t = 0) = x_0 = A \cos \Phi \qquad v(t = 0) = v_0 = -A\omega \sin \Phi$$

$$\sin \Phi = -\frac{v_0}{A\omega} \quad \text{y} \quad \cos \Phi = \frac{x_0}{A}$$

$$\Phi = \arctan\left(-\frac{v_0}{\omega x_0}\right)$$

Dividiendo miembro a miembro: $\frac{\sin \Phi}{\cos \Phi} = \frac{-\frac{v_0}{A\omega}}{\frac{x_0}{A}} = -\frac{v_0}{\omega x_0}$

$$A \sin \Phi = -\frac{v_0}{\omega} \quad \text{y} \quad A \cos \Phi = x_0$$

Elevando al cuadrado cada miembro de estas dos igualdades y sumando a miembro a miembro:

$$A^2(\sin^2 \Phi + \cos^2 \Phi) = A^2 = \left(-\frac{v_0}{\omega}\right)^2 + (x_0)^2$$

$$A^2 \sin^2 \Phi + A^2 \cos^2 \Phi = \left(-\frac{v_0}{\omega}\right)^2 + (x_0)^2$$

Observe que si el cuerpo tiene tanto un desplazamiento inicial x_0 como una velocidad inicial v_0 distinta de cero, la amplitud A no es igual al desplazamiento inicial.

$$A = \sqrt{x_0^2 + \left(\frac{v_0}{\omega}\right)^2}$$

ENERGÍA EN EL MOVIMIENTO ARMÓNICO SIMPLE

Fuerza del resorte única fuerza horizontal que actúa sobre el cuerpo.

La fuerza ejercida por un resorte ideal es conservativa y las fuerzas verticales no efectúan trabajo, así que *se conserva la energía mecánica total del sistema*.

También supondremos que la masa del resorte es despreciable.

Como no hay fuerzas no conservativas que efectúen trabajo, así que se conserva la energía mecánica total $E = K + U$

$$E = \frac{1}{2}mv^2 + \frac{1}{2}kx^2$$

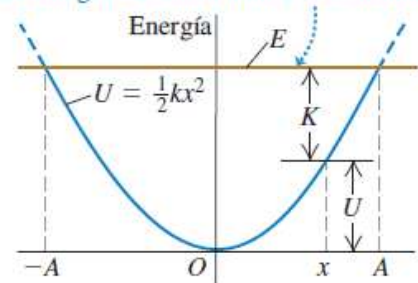
$$x(t) = A \cos(\omega t + \Phi)$$

$$v(t) = \frac{dx}{dt} = -A\omega \sin(\omega t + \Phi)$$

$$E = \frac{1}{2}kA^2 = \frac{1}{2}mA^2\omega^2$$

a) La energía potencial U y la energía mecánica total E para un cuerpo en un MAS en función del desplazamiento x

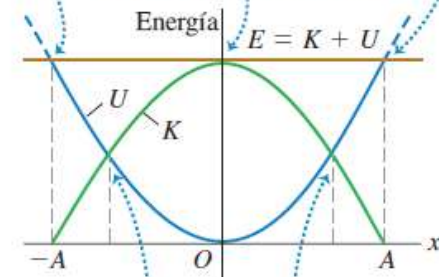
La energía mecánica total E es constante.



b) La misma gráfica que en a), ahora también muestra K , la energía cinética

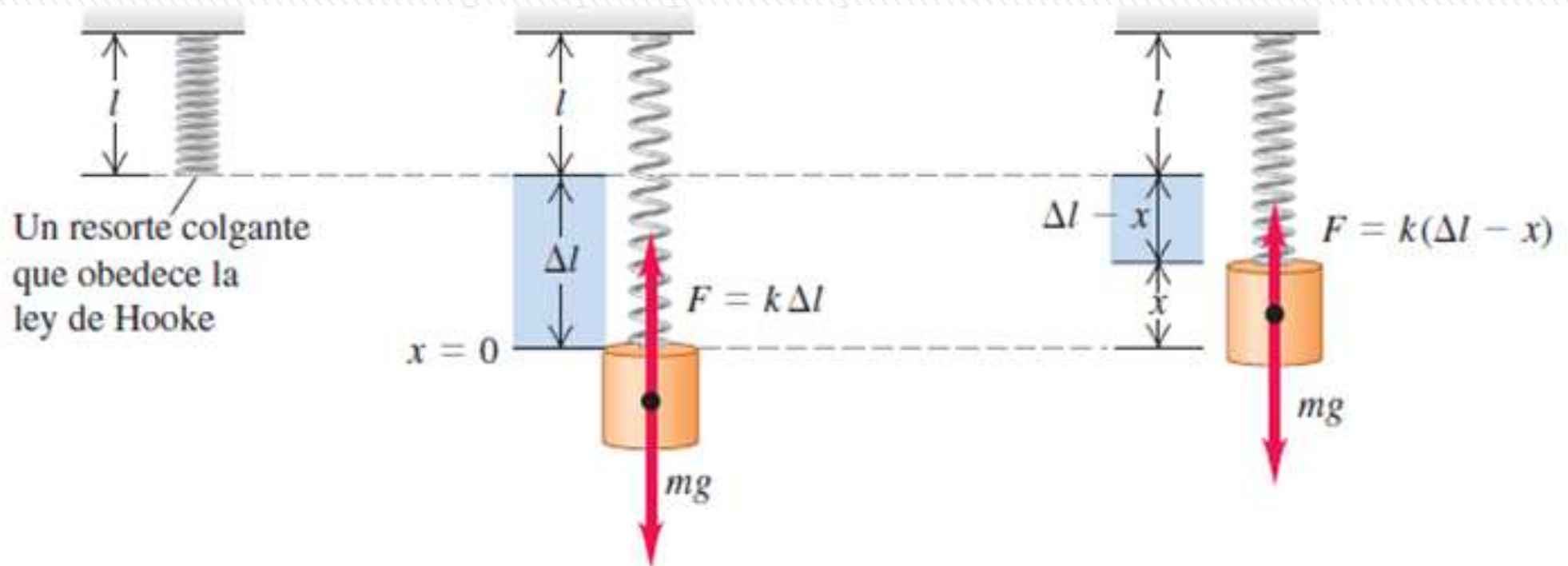
En $x = \pm A$ toda la energía es potencial; la energía cinética es cero.

En $x = 0$ toda la energía es cinética; la energía potencial es cero.



En estos puntos la energía es mitad cinética y mitad potencial.

MOVIMIENTO ARMÓNICO SIMPLE VERTICAL



Si colgamos un resorte ideal con constante de fuerza k y suspendemos un cuerpo de masa m , las oscilaciones ahora serán verticales: sigue desarrollando un MAS.

El cuerpo cuelga en reposo, en equilibrio. En tal posición, el resorte se estira una distancia Δl tal que la fuerza vertical hacia arriba $k \Delta l$ del resorte sobre el cuerpo equilibre su peso mg : $mg = k \Delta l$

El MAS vertical no difiere en esencia del horizontal: el único cambio real es que la posición de equilibrio $x = 0$ ya no corresponde al punto donde el resorte no está estirado.