



FACULTAD DE FÍSICA
PONTIFICIA UNIVERSIDAD
CATÓLICA DE CHILE

Dinámica (FIS1514)

Movimiento armónico simple (cont.)

Felipe Isaule

felipe.isaule@uc.cl

Miércoles 18 de Octubre de 2023

Resumen clase anterior

- Definimos la el **movimiento armónico simple** (M.A.S.)

$$\ddot{x} + \omega^2 x = 0$$

- Definimos la **frecuencia** de oscilación ω y el **período** $T=2\pi/\omega$.
- Revisamos ejemplos típicos de M.A.S. con resortes.

Clase de hoy

- Ejemplo y punto de equilibrio
- Péndulo simple y pequeñas oscilaciones

*Revisar Hibbeler, inicio del Capítulo de Vibraciones (Cap. 22.1)

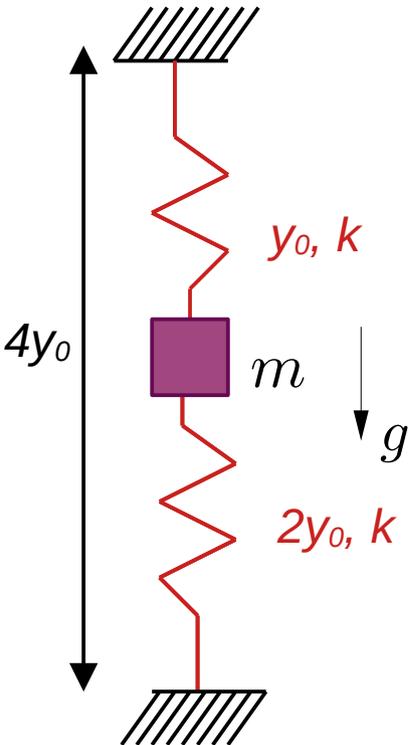
Clase de hoy

- **Ejemplo y punto de equilibrio**
- Péndulo simple y pequeñas oscilaciones

*Revisar Hibbeler, inicio del Capítulo de Vibraciones (Cap. 22.1)

Ejemplo

- Un cuerpo de **masa** m está atado **verticalmente** a dos **resortes** con **constantes elásticas** k y **largo natural** y_0 y $2y_0$ como muestra la figura. Considerando que los resortes se encuentran pegados a superficies separadas por una **distancia** de $4y_0$. Encuentre:
 - **Ecuación de movimiento y frecuencia** natural de oscilación.
 - La **altura en función del tiempo** si en $t=0$ el cuerpo está en **reposo** y a una **altura** y_0 desde la superficie.



Ejemplo

- Un cuerpo de **masa** m está atado **verticalmente** a dos **resortes** con **constantes elásticas** k y **largo natural** y_0 y $2y_0$ como muestra la figura. Considerando que los resortes se encuentran pegados a superficies separadas por una **distancia** de $4y_0$. Encuentre:
 - **Ecuación de movimiento y frecuencia** natural de oscilación.

$$E = \frac{m}{2}\dot{y}^2 + mgy + \frac{k}{2}(y - 2y_0)^2 + \frac{k}{2}(4y_0 - y - y_0)^2$$

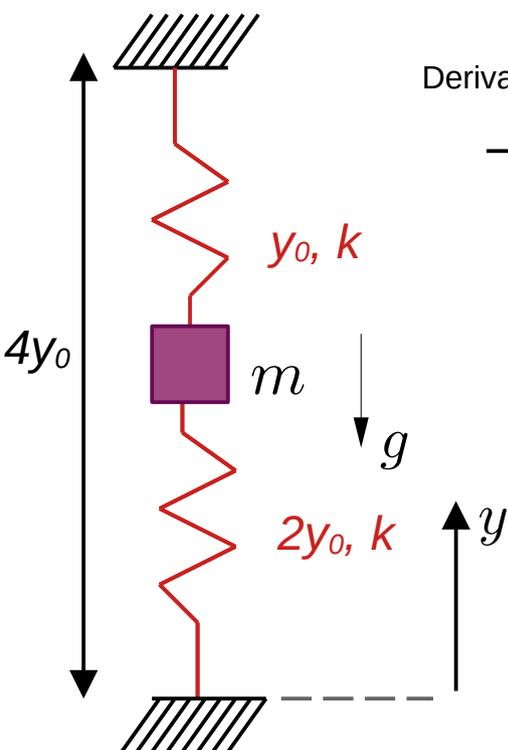
Derivamos con respecto
al tiempo

$$0 = m\dot{y}\ddot{y} + mg\dot{y} + k(y - 2y_0)\dot{y} - k(3y_0 - y)\dot{y}$$

$$\ddot{y} + g + \frac{k}{m}(2y + y_0) = 0$$

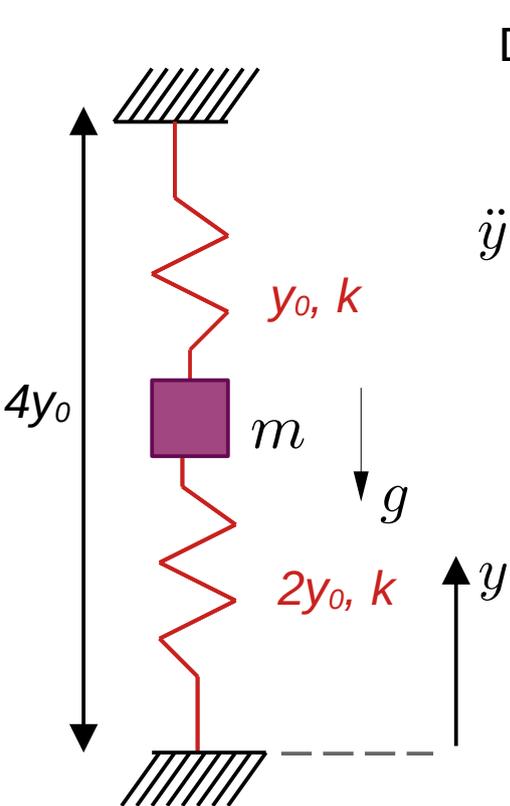
La frecuencia natural:

$$\omega = \sqrt{2k/m}$$



Ejemplo

- Un cuerpo de **masa** m está atado **verticalmente** a dos **resortes** con **constantes elásticas** k y **largo natural** y_0 y $2y_0$ como muestra la figura. Considerando que los resortes se encuentran pegados a superficies separadas por una **distancia** de $4y_0$. Encuentre:
 - La **altura en función del tiempo** si en $t=0$ el cuerpo está en **reposo** y a una **altura** y_0 desde la superficie.



Definimos:
$$\tilde{y} = y + \frac{y_0}{2} + \frac{mg}{2k}$$

$$\ddot{y} + g + \frac{k}{m}(2y + y_0) = 0 \quad \longrightarrow \quad \ddot{\tilde{y}} + \omega^2 \tilde{y} = 0$$

$$\longrightarrow \quad \tilde{y} = A \cos(\omega t + \delta)$$

$$\longrightarrow \quad y(t) = A \cos(\omega t + \delta) - \frac{y_0}{2} - \frac{mg}{2k}$$

Ejemplo

- Un cuerpo de **masa** m está atado **verticalmente** a dos **resortes** con **constantes elásticas** k y **largo natural** y_0 y $2y_0$ como muestra la figura. Considerando que los resortes se encuentran pegados a superficies separadas por una **distancia** de $4y_0$. Encuentre:
 - La **altura en función del tiempo** si en $t=0$ el cuerpo está en **reposo** y a una **altura** y_0 desde la superficie.

$$y(t) = A \cos(\omega t + \delta) - \frac{y_0}{2} - \frac{mg}{2k} \quad \longrightarrow \quad \dot{y}(t) = -A\omega \sin(\omega t + \delta)$$

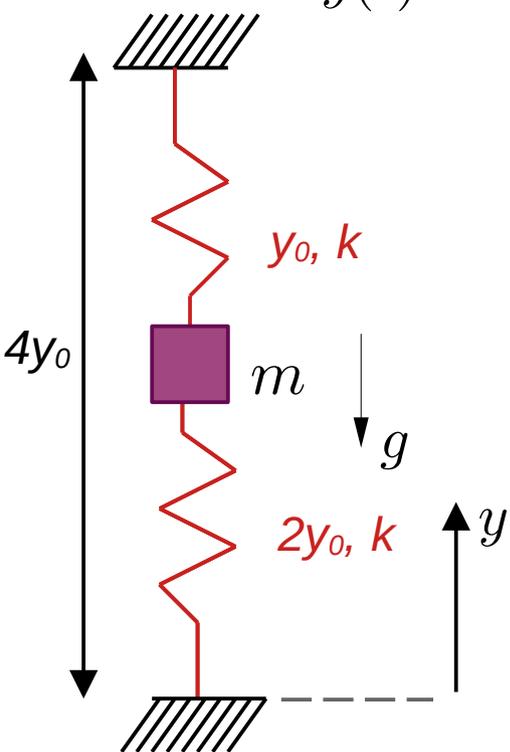
En $t=0$:

$$\dot{y}(t=0) = 0 = -A\omega \sin(\delta) \quad \longrightarrow \quad \delta = n\pi, \quad n = 0, 1$$

$$y(t=0) = y_0 = A \cos(n\pi) - \frac{y_0}{2} - \frac{mg}{2k}$$

$$\longrightarrow \quad A \cos(n\pi) = \frac{3y_0}{2} + \frac{mg}{2k}$$

$$\longrightarrow \quad \boxed{A = \frac{3y_0}{2} + \frac{mg}{2k}, \quad n = 0}$$



Punto de equilibrio

- En un problema de oscilaciones, el **punto de equilibrio** es la posición donde se quedaría la partícula si no hubiera oscilación ($A=0$).
- Alternativamente, podemos pensar que la **posición central** de una oscilación armónica simple.
- Podemos obtenerla del punto donde:
 - La aceleración es cero: $\ddot{x} + \omega^2 x = 0 \quad \longrightarrow \quad x_{eq} = 0$
 - $\ddot{x} + \omega^2 x - C = 0 \quad \longrightarrow \quad x_{eq} = C/\omega^2$
 - Utilizando leyes de Newton, cuando las fuerzas se cancelan.
 - La velocidad de la oscilación es máxima.
 - La amplitud de la oscilación es mínima:

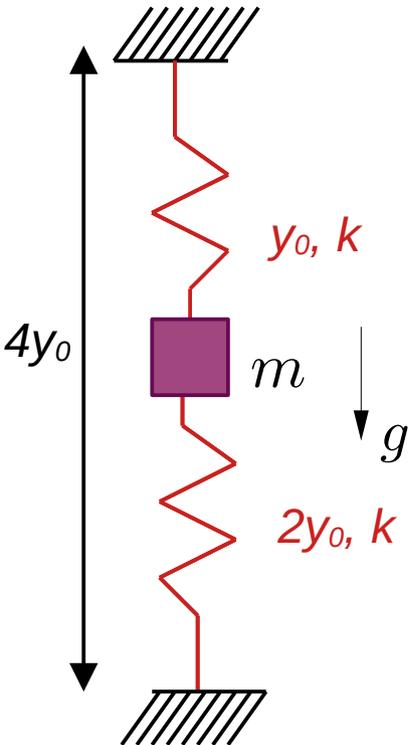
$$x(t) = A \cos(\omega t + \delta) + C \quad \longrightarrow \quad x_{eq} = x(A = 0) = C$$

Ejemplo

- En el ejemplo inicial:

$$\ddot{y} + g + \frac{k}{m}(2y + y_0) = 0$$

$$\ddot{y} = 0 \quad \longrightarrow \quad g + \frac{k}{m}(2y_{eq} + y_0) = 0$$

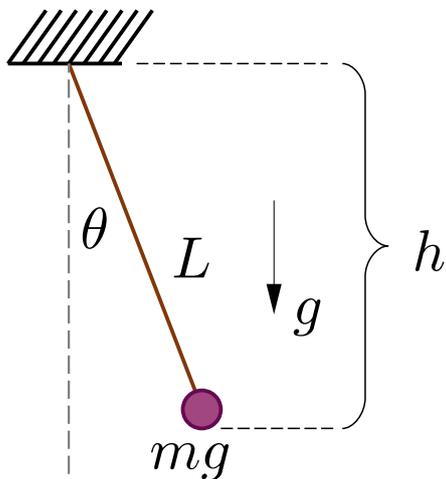


$$y_{eq} = -\frac{mg}{2k} - \frac{y_0}{2}$$

Oscilación de un péndulo

- El **péndulo simple** consiste de una partícula de masa m atada a una **cuerda ideal** de **largo** L y que se deja **oscilar** por efecto de la **gravedad**.
- La **ecuación de movimiento** utilizando el método de energía:

$$\begin{aligned} E &= \frac{m}{2}v^2 + mgh \\ &= \frac{m}{2}L^2\dot{\theta}^2 - mgL \cos \theta \end{aligned}$$



Derivamos con respecto
al tiempo



$$0 = mL^2\dot{\theta}\ddot{\theta} + mgL\dot{\theta} \sin \theta$$

$$\ddot{\theta} + \frac{g}{L} \sin \theta = 0$$

***Tarea:** Obtener ecuaciones de movimiento utilizando DCL y leyes de Newton

Clase de hoy

- Ejemplo y punto de equilibrio
- **Péndulo simple y pequeñas oscilaciones**

*Revisar Hibbeler, inicio del Capítulo de Vibraciones (Cap. 22.1)

Aproximación de pequeñas oscilaciones

- La oscilación de un péndulo no es posible de resolver fácilmente de manera analítica.

$$\ddot{\theta} + \frac{g}{L} \sin \theta = 0$$

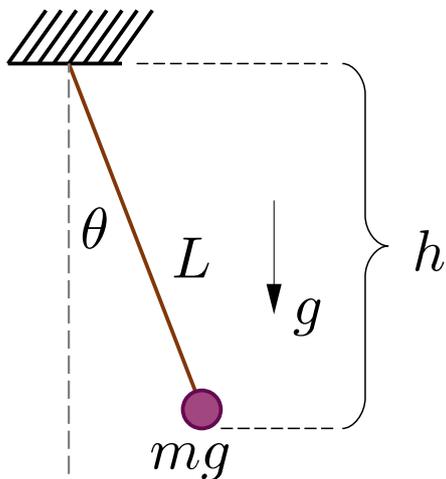
- Sin embargo, cuando los **ángulos son pequeños**:

$$\sin \theta \approx \theta$$



$$\ddot{\theta} + \omega^2 \theta = 0$$

Ángulos menores que $\sim 15^\circ$



- Que corresponde a un **oscilación armónico simple** (M.A.S.) con frecuencia

$$\omega = \sqrt{g/L}$$

- Esto se conoce como la aproximación de **pequeñas oscilaciones**.

Ejemplo:

- Un anillo de **masa** m puede moverse **sin roce** por un alambre circular de **radio** R . Encuentre la **ecuación de movimiento** para **pequeñas oscilaciones** y el **período** de oscilación.

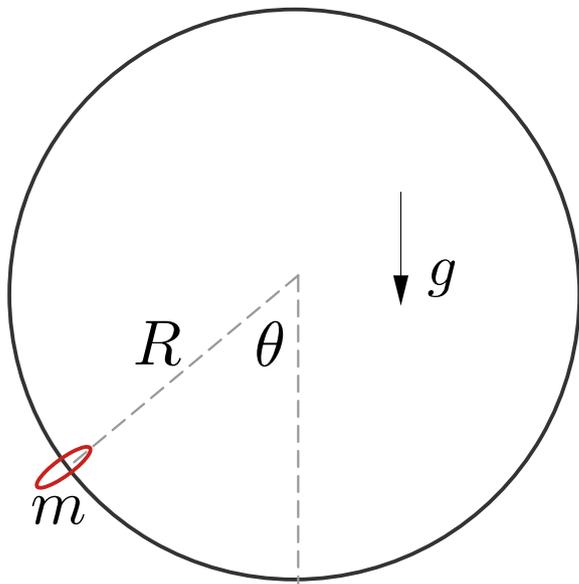
$$E = \frac{m}{2}v^2 + mgh$$

$$= \frac{m}{2}L^2\dot{\theta}^2 - mgR \cos \theta$$

Derivamos con respecto
al tiempo

$$\longrightarrow 0 = mR^2\ddot{\theta} + mgR\dot{\theta} \sin \theta$$

$$\ddot{\theta} + \frac{g}{R} \sin \theta = 0$$



En la aproximación de **ángulos pequeños**:

$$\ddot{\theta} + \omega^2 \theta = 0$$

$$\omega = \sqrt{g/R}$$

El período:

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

Resumen

- Revisamos el ejemplo del **péndulo simple**.
- Definimos la aproximación de **pequeñas oscilaciones**.
- Próxima clase:
 - Momentum e impulso.