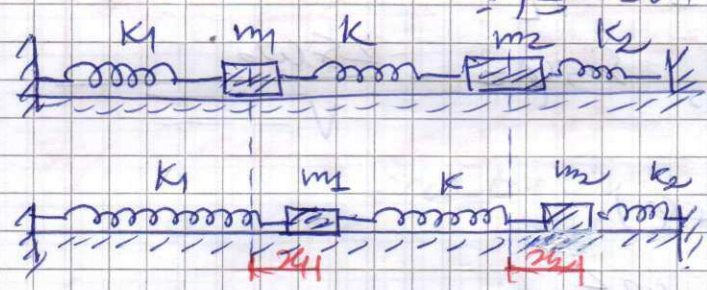


الإمتزازات البصرية متعددة درجات الحرية: Chap 25

مقدمة: هي إمتزازات ناتجة عن ازاحة الجهد عن وضع توازنها ثم تترك تهتز حرة و لو وصف حركتها بالزمن أكثر هذه الحركات مستقلة

دراسة عملة ميكانيكية

نمكن لدينا الجملة الميكانيكية التالية:



ويجاد المعادلتين التفاضليتين =

طريقة فيوتن: $\sum F_i = 0$ عند التوازن
 معادلتين (1) $\sum F_i = m_1 \ddot{x}_1$ الحركة

معادلتين (2) $\sum F_i = 0$ عند التوازن
 $\sum F_i = m_2 \ddot{x}_2$

طريقة الطاقة: $\frac{dE}{dt} = 0$ (الحرية)

طريقة الطاقة: تحفيز لا تملك لدينا فقط معادلتين واحدة

طريقة لاغرانج:

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{x}_1} \right) - \frac{\partial L}{\partial x_1} + \frac{\partial L}{\partial \dot{x}_1} = Q_{ext} \quad (1)$$

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{x}_2} \right) - \frac{\partial L}{\partial x_2} + \frac{\partial L}{\partial \dot{x}_2} = Q_{ext} \quad (2)$$

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{x}_1} \right) - \frac{\partial L}{\partial x_1} = 0 \quad (1)$$

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{x}_2} \right) - \frac{\partial L}{\partial x_2} = 0 \quad (2)$$

Ep: Simplifiée $\rightarrow L = E_C - E_P$

$$E_C = E_{C1} + E_{C2} = \frac{1}{2} m_1 \dot{x}_1^2 + \frac{1}{2} m_2 \dot{x}_2^2$$

$$E_p = \frac{1}{2} k_1 x_1^2 + \frac{1}{2} k (x_1 - x_2)^2 + \frac{1}{2} k_2 x_2^2$$

$$L = E_c - E_p$$

$$\frac{\partial L}{\partial x_1} = m_1 \ddot{x}_1, \quad \frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{x}_1} \right) = m_1 \ddot{x}_1$$

$$\frac{\partial L}{\partial x_1} = -k_1 x_1 - k(x_1 - x_2)$$

$$m_1 \ddot{x}_1 + k_1 x_1 + k(x_1 - x_2) = 0 \quad (1)$$

$$\frac{\partial L}{\partial x_2} = m_2 \ddot{x}_2, \quad \frac{d}{dt} (m_2 \dot{x}_2) = m_2 \ddot{x}_2$$

$$\frac{\partial L}{\partial x_2} = -k(x_1 - x_2)(-1) - k_2 x_2$$

$$m_2 \ddot{x}_2 + k_2 x_2 - k(x_1 - x_2) = 0 \quad (2)$$

$$m_2 \ddot{x}_2 + k_2 x_2 + k(x_2 - x_1) = 0 \quad (2')$$

10/22/11/2015

$$\begin{cases} m_1 \ddot{x}_1 + k_1 x_1 + k(x_1 - x_2) = 0 & / m_1 \\ m_2 \ddot{x}_2 + k_2 x_2 + k(x_2 - x_1) = 0 & / m_2 \end{cases}$$

$$\rightarrow \begin{cases} \ddot{x}_1 + \frac{k_1+k}{m_1} x_1 - \frac{k}{m_1} x_2 = 0 \\ \ddot{x}_2 + \frac{k_2+k}{m_2} x_2 - \frac{k}{m_2} x_1 = 0 \end{cases} \rightarrow \begin{cases} \ddot{x}_1 + \omega_{01}^2 x_1 - \frac{k}{m_1} x_2 = 0 \\ \ddot{x}_2 + \omega_{02}^2 x_2 - \frac{k}{m_2} x_1 = 0 \end{cases}$$

$$\frac{1}{\omega_{01}^2} \ddot{x}_1 + 1 x_1 = \frac{k}{m_1 \omega_{01}^2} x_2$$

$$\frac{1}{\omega_{02}^2} \ddot{x}_2 + 1 x_2 = \frac{k}{m_2 \omega_{02}^2} x_1$$

معامل تذبذب الحالة 2 - 1 = $\delta_{2 \rightarrow 1}$

$$\delta_{2 \rightarrow 1} = \frac{k}{m_1 \omega_{01}^2}$$

معامل تذبذب الحالة 1 - 2 = $\delta_{1 \rightarrow 2}$

$$\delta_{1 \rightarrow 2} = \frac{k}{m_2 \omega_{02}^2}$$

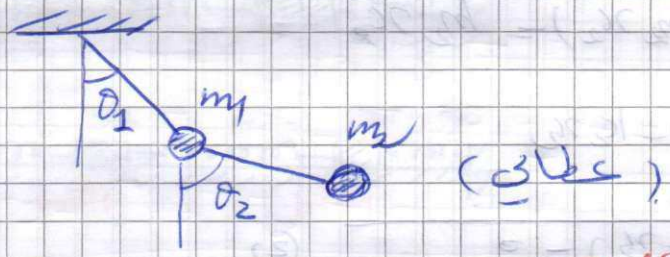
معامل تذبذب الحالة 1 - 1 = $\delta_{1 \rightarrow 1}$

معامل الترابية = $\Gamma = \frac{k}{k}$

$$\Gamma = \sqrt{\gamma_{2 \rightarrow 2} \cdot \gamma_{1 \rightarrow 2}} = \sqrt{m m_2 \omega_1^2 \omega_2^2} = \sqrt{(k+k_1)(k+k_2)}$$

أنواع الترابية =

- نابض مروحي: $\theta \neq \pi$ في الطرف الثاني معامل $\theta \neq \pi$
- مقود لزوجي: $\theta \neq \pi$ " " " " $\theta \neq \pi$
- كتلة (عطائي): $\theta \neq \pi$ " " " " $\theta \neq \pi$



حل المعادلتين التفاضليتين:

تفرض $k_1 = k_2 = k$ و $m_1 = m_2 = m$

$$\omega_0^2 = \omega_1^2 = \omega_2^2 = \frac{k+k}{m} = \omega_0^2$$

$$\Gamma = \frac{k}{k+k} \quad \text{و} \quad \Gamma \cdot \omega_0^2 = \frac{k}{m}$$

$$\begin{cases} \ddot{x}_1 + \omega_0^2 x_1 - \Gamma \omega_0^2 x_2 = 0 & (1) \\ \ddot{x}_2 + \omega_0^2 x_2 - \Gamma \omega_0^2 x_1 = 0 & (2) \end{cases}$$

المعادلة (1) متطابقة بالمعادلة (2) \Rightarrow نطرح حل كل من هاتين المعادلتين (بدون البرهان عن شكل الحل) وهو حل جيبسي.

$$x_i = A_i \cos(\omega t + \phi_i)$$

$$\begin{cases} x_1 = A_1 \cos(\omega t + \phi_1) \rightarrow x_1 = A_1 e^{i\omega t}, \quad A_1 = |A_1| e^{i\phi_1} \\ x_2 = A_2 \cos(\omega t + \phi_2) \rightarrow x_2 = A_2 e^{i\omega t}, \quad A_2 = |A_2| e^{i\phi_2} \end{cases}$$

هناك 5 مجاويل.

نحرف في المعادلتين (1) و (2) $\ddot{x}_i = -\omega^2 x_i$

$$\begin{cases} (-\omega^2 + \omega_0^2) A_1 e^{i\omega t} - \Gamma \omega_0^2 A_2 e^{i\omega t} = 0 \\ (-\omega^2 + \omega_0^2) A_2 e^{i\omega t} - \Gamma \omega_0^2 A_1 e^{i\omega t} = 0 \end{cases}$$

$$\begin{cases} (\omega_0^2 - \omega^2) A_1 - \Gamma \omega_0^2 A_2 = 0 & (5) \\ -\Gamma \omega_0^2 A_1 + (\omega_0^2 - \omega^2) A_2 = 0 & (6) \end{cases}$$

نحذف معادلتين.

تدبير =

$$a_1 x + b_1 y = c_1$$

$$a_2 x + b_2 y = c_2 \quad , \quad \Delta = \begin{vmatrix} a_1 & b_1 \\ a_2 & b_2 \end{vmatrix} = a_1 b_2 - a_2 b_1$$

$$x = \frac{\Delta_x}{\Delta} = \frac{1}{\Delta} \begin{vmatrix} c_1 & b_1 \\ c_2 & b_2 \end{vmatrix} = \frac{c_1 b_2 - c_2 b_1}{\Delta}$$

$$y = \frac{\Delta_y}{\Delta} = \frac{1}{\Delta} \begin{vmatrix} a_1 & c_1 \\ a_2 & c_2 \end{vmatrix} = \frac{a_1 c_2 - a_2 c_1}{\Delta}$$

$$\Delta = \begin{vmatrix} \omega_0^2 - \omega^2 & -\Gamma \omega_0^2 \\ -\Gamma \omega_0^2 & \omega_0^2 - \omega^2 \end{vmatrix} = (\omega_0^2 - \omega^2)^2 - (\Gamma \omega_0^2)^2$$

$$A_1 = \frac{1}{\Delta} \begin{vmatrix} 0 & -\Gamma \omega_0^2 \\ \omega_0^2 - \omega^2 & 0 \end{vmatrix} = \frac{0}{\Delta}$$

$$A_2 = \frac{1}{\Delta} \begin{vmatrix} \omega_0^2 - \omega^2 & 0 \\ -\Gamma \omega_0^2 & 0 \end{vmatrix} = \frac{0}{\Delta}$$

إذا كانت $\Delta \neq 0$ (توجد حلول) $\Leftrightarrow A_1 = A_2 = 0$
 " " " $\Leftrightarrow \Delta = 0$ (عدد لا نهائي من الحلول) حسب
 الشروط الابتدائية

حيث يكون $\Delta = 0$ \Leftrightarrow $\Delta = 0$

$\Delta = 0 \Leftrightarrow$ المعادلة المميزة للنبضات الطبيعية (ذاتية)

$$(\omega_0^2 - \omega^2)^2 - (\Gamma \omega_0^2)^2 = 0$$

$$(\omega_0^2 - \omega^2 - \Gamma \omega_0^2)(\omega_0^2 - \omega^2 + \Gamma \omega_0^2) = 0$$

$$\rightarrow \begin{cases} (\omega_0^2 - \omega^2 - \Gamma \omega_0^2) = 0 \Rightarrow \boxed{\omega_1^2 = \omega_0^2(1 - \Gamma)} \\ (\omega_0^2 - \omega^2 + \Gamma \omega_0^2) = 0 \Rightarrow \boxed{\omega_2^2 = \omega_0^2(1 + \Gamma)} \end{cases}$$

يسمى ω_1 و ω_2 بالنبضات الطبيعية الصلبة
 وحيث النبضات الثلاثة تمتاز بقسا الجملة
 ملاطفة =

عدد النبضات = عدد المعادلات التفاضلية

= عدد درجات الحرية

يمكن المعادلة تمتاز بتضيق ω_1 و ω_2

الأشكال الابتدائية (الطبيعية) البعثة :

تعريف - نسمي شكل عندما تمتاز الجملات بأجركي تضافاً

النمط (1) - الجملات تمتاز بـ ω_1 أي $\omega = \omega_1$

النمط (2) - الجملات تمتاز بـ ω_2 أي $\omega = \omega_2$

عدد الأضلاع = عدد $\omega = \dots =$ عدد درجات الحرية

* النمط (1) $\omega = \omega_1$ بالتعويض في (I) و (II) بقيمة ω_1

$$(\omega_0^2 - \omega_1^2) A_1 - \Gamma \omega_0^2 A_2 = 0$$

$$(\omega_0^2 - \omega_0^2(1-\Gamma)) A_2 - \Gamma \omega_0^2 A_2 = 0$$

$$\omega_0^2 \Gamma A_2 - \Gamma \omega_0^2 A_2 = 0 \Rightarrow \boxed{A_1 = A_2 = B_1}$$

$$\Rightarrow \boxed{x_1 = x_2 = B_1 \cos(\omega_1 t + \phi_1)}$$

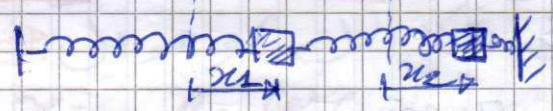
← اهتزاز على التوافق

$$\omega_1^2 = \omega_0^2 (1-\Gamma) = \frac{k+K}{m} \left(1 - \frac{k}{k+K}\right)$$

$$= \frac{k+K}{m} \cdot \left(\frac{K+k-k}{K+k}\right) = \frac{K}{m}$$

و عليه $\omega_1 \neq \omega_0$ يتحقق $k = K$

الرسم - اهتزاز على التوافق



* النمط (2) $\omega = \omega_2$ بالتعويض في I أو II :

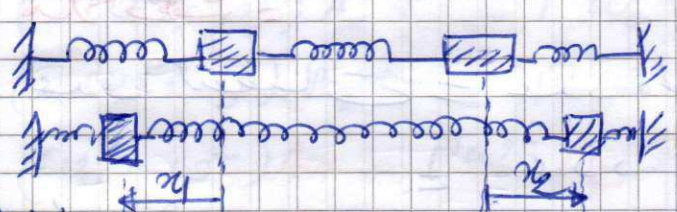
$$(\omega_0^2 - \omega_2^2) A_1 - \Gamma \omega_0^2 A_2 = 0$$

$$(\omega_0^2 - \omega_0^2(1+\Gamma)) A_1 - \Gamma \omega_0^2 A_2 = 0$$

$$-\Gamma \omega_0^2 A_1 - \Gamma \omega_0^2 A_2 = 0 \Rightarrow A_1 = -A_2 = B_2$$

$$\Rightarrow x_1 = -x_2 = B_2 \cos(\omega_2 t + \phi_2)$$

← اهتزاز على التناكس



الحل الكلي = مجموع الحلول المتحصل عليها في الأجزاء (I) و (II)

$$\begin{cases} x_1 = x_{1(1)} + x_{1(2)} \\ x_2 = x_{2(1)} + x_{2(2)} \end{cases}$$

$$\begin{aligned} x_1 &= B_1 \cos(\omega_1 t + \varphi_1) + B_2 \cos(\omega_2 t + \varphi_2) \\ x_2 &= B_1 \cos(\omega_1 t + \varphi_1) - B_2 \cos(\omega_2 t + \varphi_2) \end{aligned}$$

(الحل الكلي)

حدد التوابيت B_1 و B_2 و φ_1 و φ_2 من الشروط الابتدائية.

12/9/11/2015

ملاحظة - كيفية الحصول على الحل التفاضلي (مرة)

1- ايجاد المعادلات التفاضلية لا حرائج

2- قسار شكل الحل مباشرة: (يعطى هنا مباشرة)

$$A = A_0 e^{i\omega t} - |A_0| \cos(\omega t + \varphi_0)$$

3- بالتعويض في المعادلات التفاضلية نتصل على معادلات

معادلات طرقا الثاني معدوم.

4- لكي تكون حلول المعادلات التفاضلية

السابقة يجب ان يكون $\Delta = 0$ معادلات التفاضلية

الضيقية

في (التبنيات الضيقية)

5- بالتعويض بـ ω (في المرفق 3) تجد الامتلاء لضيقية

(حلول جزئية)

6- الحل الكلي = مجموع الامتلاء ونسب التوابيت من الشروط

الابتدائية.

$$x_1 = B_1 \cos(\omega_1 t + \varphi_1) + B_2 \cos(\omega_2 t + \varphi_2)$$

$$x_2 = B_1 \cos(\omega_1 t + \varphi_1) - B_2 \cos(\omega_2 t + \varphi_2)$$

حدد التوابيت B_1 و B_2 و φ_1 و φ_2 من شروط

حالات خاصة:

$$\begin{cases} x_1(0) = x_2(0) = x_0 \\ \dot{x}_1(0) = \dot{x}_2(0) = 0 \end{cases}$$

بالتعويض في الحل الكلي =

$$\begin{cases} B_1 \cos \varphi_1 + B_2 \cos \varphi_2 = \gamma_0 & (1) \\ B_1 \cos \varphi_1 - B_2 \cos \varphi_2 = \gamma_0 & (2) \\ -\omega_1 B_1 \sin \varphi_1 - \omega_2 B_2 \sin \varphi_2 = 0 & (3) \\ -\omega_1 B_1 \sin \varphi_1 + \omega_2 B_2 \sin \varphi_2 = 0 & (4) \end{cases}$$

$$(1) + (2) \Rightarrow 2B_1 \cos \varphi_1 = 2\gamma_0$$

$$(3) + (4) \Rightarrow -2\omega_1 B_1 \sin \varphi_1 = 0$$

$$\Rightarrow \boxed{\varphi_1 = 0}, \boxed{B_1 = \gamma_0} \quad \text{car } (\omega_1 \neq 0 \text{ et } B_1 \neq 0)$$

$$(1) - (2) \Rightarrow 2B_2 \cos \varphi_2 = 0$$

$$(3) - (4) \Rightarrow -2\omega_2 B_2 \sin \varphi_2 = 0$$

$$\Rightarrow \boxed{B_2 = 0}$$

$$\begin{cases} x_1(t) = \gamma_0 \cos \omega_1 t \\ x_2(t) = \gamma_0 \cos \omega_1 t \end{cases}$$

$$\Rightarrow x_1(t) = x_2(t) \Rightarrow$$

اهتزاز على التوافق

12 متطابق (ع) = اهتزاز على التوافق

$$\begin{cases} x_1(0) = -x_2(0) = \gamma_0 \\ \dot{x}_1(0) = \dot{x}_2(0) = 0 \end{cases}$$

$$\Rightarrow \begin{cases} x_1(t) = \gamma_0 \cos \omega_2 t \\ x_2(t) = -\gamma_0 \cos \omega_2 t \end{cases} \rightarrow \begin{matrix} x_1(t) \\ = -x_2(t) \end{matrix}$$

$$x_1(t) = -x_2(t) = \gamma_0 \cos(\omega_2 t + \pi)$$

13 نظام طور = فرق الطور = π = التفاضل

$$\begin{cases} x_1(0) = \gamma_0 \\ x_2(0) = 0 \\ \dot{x}_1(0) = \dot{x}_2(0) = 0 \end{cases}$$

بالعويض في (1), (2), (3), (4)

$$B_1 \cos \varphi_1 + B_2 \cos \varphi_2 = \gamma_0 \quad (1)$$

$$B_1 \cos \varphi_1 - B_2 \cos \varphi_2 = 0 \quad (2)$$

$$-\omega_1 B_1 \sin \varphi_1 - \omega_2 B_2 \sin \varphi_2 = 0 \quad (3)$$

$$-\omega_1 B_1 \sin \varphi_1 + \omega_2 B_2 \sin \varphi_2 = 0 \quad (4)$$

$$(1) + (2) \Rightarrow 2B_1 \cos \varphi_1 = \gamma_0$$

$$(3) + (4) \Rightarrow -2\omega_1 B_1 \sin \varphi_1 = 0 \quad (B_2 \neq 0)$$

$$\boxed{\varphi_1 = 0} \\ \boxed{B_1 = \frac{\gamma_0}{2}}$$

$$(1) - (2) \Rightarrow 2B_2 \cos \varphi_2 = \gamma_0$$

$$(3) - (4) \Rightarrow -2\omega_2 B_2 \sin \varphi_2 = 0 \quad (B_2 \neq 0)$$

$$\boxed{\varphi_2 = 0} \\ \boxed{B_2 = \frac{\gamma_0}{2}}$$

التوضيح في الحل (الكثير) =

$$\begin{cases} x_1(t) = \frac{x_0}{2} (\cos \omega_1 t + \cos \omega_2 t) \\ x_2(t) = \frac{x_0}{2} (\cos \omega_1 t - \cos \omega_2 t) \end{cases}$$

$$\rightarrow \begin{cases} \cos \alpha + \cos \beta = 2 \cos \frac{\alpha + \beta}{2} \cdot \cos \frac{\beta - \alpha}{2} \\ \cos \alpha - \cos \beta = 2 \sin \frac{\alpha + \beta}{2} \cdot \sin \frac{\beta - \alpha}{2} \end{cases}$$

$$\begin{cases} x_1(t) = x_0 \cos \frac{\omega_1 + \omega_2}{2} t \cos \frac{\omega_2 - \omega_1}{2} t \\ x_2(t) = x_0 \sin \frac{\omega_1 + \omega_2}{2} t \sin \frac{\omega_2 - \omega_1}{2} t \end{cases}$$

$$\begin{cases} \cos \left(\frac{\omega_1 + \omega_2}{2} t \right) = \text{جداء دالسين} = x_1 \\ \cos \left(\frac{\omega_2 - \omega_1}{2} t \right) = \text{جداء دالسين} \\ = \text{جداء دالسين دور} \end{cases}$$

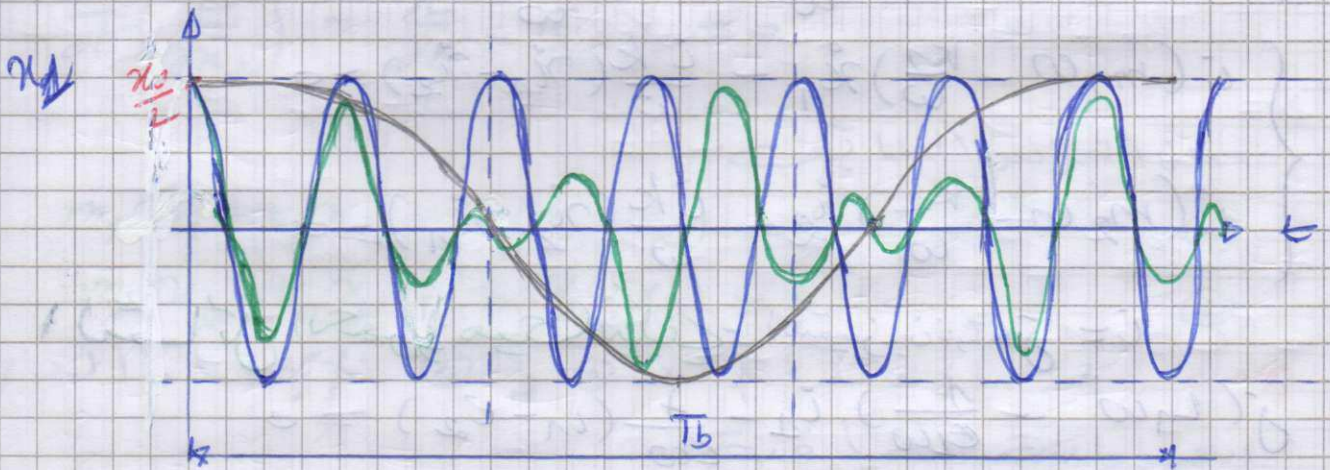
$$T = \frac{4\pi}{\omega_1 + \omega_2}$$

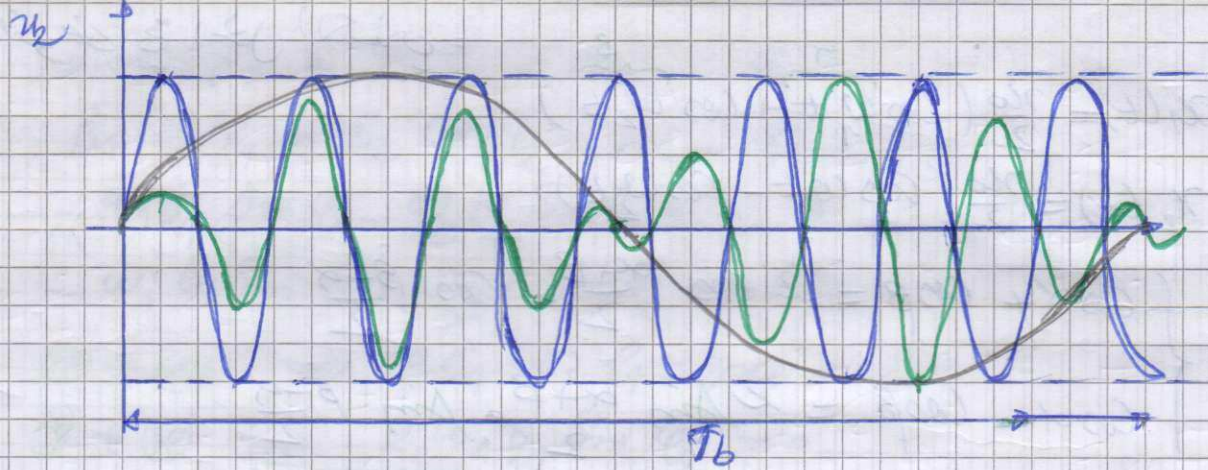
$$T_b = \frac{4\pi}{\omega_2 - \omega_1}$$

$$T_b \rightarrow T$$

$x_2 = \text{جداء دالسين}$

$$\begin{cases} \sin \frac{\omega_1 + \omega_2}{2} t \\ \sin \frac{\omega_2 - \omega_1}{2} t \end{cases}$$





نلاحظ في هذه الحالة أن هناك تبادل طاقوي بين الكتلتين حيث نقصان إحدى الكتلتين يؤدي إلى زيادة السعة الأخرى والعكس صحيح والمسؤول على نقل طاقة الطاقة هو التناوب الرباعي الكتلتين.

دراسة حالة كهرمالية:

$$\begin{cases} m_1 \ddot{x}_1 + k_1 x_1 + k(x_1 - x_2) = 0 & (1) \\ m_2 \ddot{x}_2 + k_2 x_2 + k(x_2 - x_1) = 0 & (2) \end{cases}$$

$$\begin{cases} x_i = \frac{-i}{\omega} \dot{x}_i \\ \ddot{x}_i = -\omega^2 \dot{x}_i \end{cases}$$

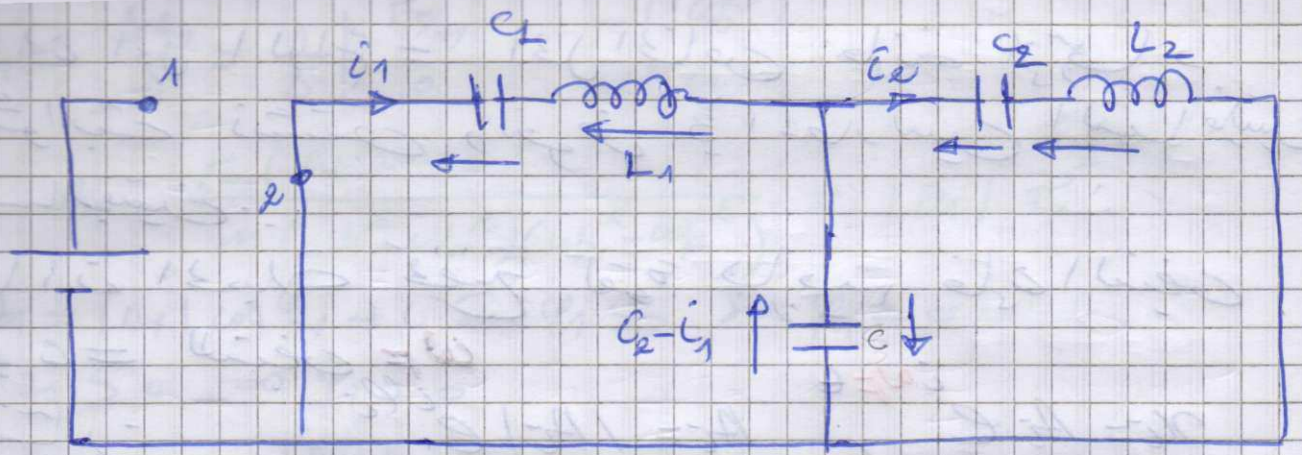
$$\begin{cases} m_1 (-\omega^2) \dot{x}_1 - \frac{k_1}{\omega} \dot{x}_1 - \frac{k}{\omega} (\dot{x}_1 - \dot{x}_2) = 0 \\ m_2 (-\omega^2) \dot{x}_2 - \frac{k_2}{\omega} \dot{x}_2 - \frac{k}{\omega} (\dot{x}_2 - \dot{x}_1) = 0 \end{cases}$$

$$\begin{cases} i(m_1 \omega - \frac{k_1}{\omega}) \dot{x}_1 - \frac{k}{\omega} (\dot{x}_1 - \dot{x}_2) = 0 \\ i(m_2 \omega - \frac{k_2}{\omega}) \dot{x}_2 - \frac{k}{\omega} (\dot{x}_2 - \dot{x}_1) = 0 \end{cases}$$

المعادلات الكهرمالية - التفسير في $i, -i, j$

$$j(L_1 \omega - \frac{1}{C_1 \omega}) \dot{i}_1 - \frac{j}{C \omega} (\dot{i}_1 - \dot{i}_2) = 0$$

$$j(L_2 \omega - \frac{1}{C_2 \omega}) \dot{i}_2 - \frac{j}{C \omega} (\dot{i}_2 - \dot{i}_1) = 0$$



$$V_L = L \ddot{q} = j L \omega \dot{q}$$

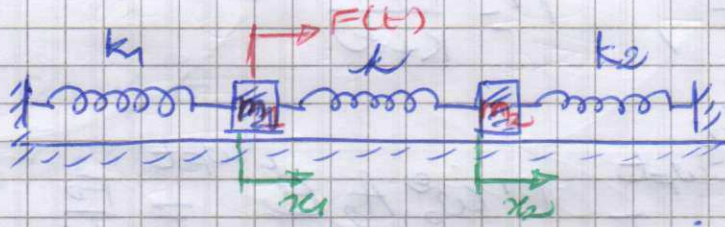
$$L_C = \frac{q}{C} = -\frac{j}{\omega C} \dot{q}$$

جهد حثي

10/06/12/2015

الاهتزازات القسرية ذات درجتين حرة:

يمكن لدينا انماذج الميكانيكية السائبة وقوة خارجية
 جسيم متحرك الكتلة m_1



$$F(t) = F_0 \cos \omega_F t = F_0 e^{i\omega_F t} = F_0 e^{-i\omega_F t}$$

كتابة الـ $e^{-i\omega_F t}$ = $e^{i\omega_F t}$

$$\left\{ \begin{aligned} \frac{d}{dt} \left(\frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \dot{x}_1} \right) - \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial x_1} &= F_{1,ext} = F_0 e^{i\omega_F t} \\ \frac{d}{dt} \left(\frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \dot{x}_2} \right) - \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial x_2} &= F_{2,ext} = 0 \end{aligned} \right.$$

هذا درس السائبة =

$$m_1 \ddot{x}_1 + k_1 x_1 + k(x_1 - x_2) = F_0 e^{i\omega_F t} \quad (1)$$

$$m_2 \ddot{x}_2 + k_2 x_2 + k(x_2 - x_1) = 0 \quad (2)$$

NB = يجب ان نتأكد من (1) و (2) في الجواب والدراسة

اعمر بالية المعاقبة

نقوم باصل الدائج (حيث انه لنقله بالقوة الخارجية)

و تفصيل الحد العام والخاص

مما أدى الحد الرابع = محل التماس خارجة للربيع
 التوابت نستنتج ونفرض في المعادلتين التابعتين
 السابقتين.

مما أدت الحجت كقطع لقوة خارجية فكله التنبؤ

بحسب = للتنبؤ ω_F فنأخذ:

$$x_i = A_i e^{i\omega_F t}, \quad A_i = |A_i| e^{i\phi_i}$$

$$\begin{cases} x_1 = A_1 e^{i\omega_F t} \\ x_2 = A_2 e^{i\omega_F t} \end{cases}$$

بالعوض في 2 =

$$m_1 = m_2 = m, \quad k_1 = k_2 = k.$$

$$\begin{cases} \ddot{x}_1 + \omega_0^2 x_1 - \Gamma \omega_0^2 x_2 = \frac{F_0}{m} e^{i\omega_F t} & \text{①} \\ \ddot{x}_2 + \omega_0^2 x_2 - \Gamma \omega_0^2 x_1 = 0 & \text{②} \end{cases}$$

$$\omega_0^2 = \frac{k+k}{m}, \quad \Gamma = \frac{k}{k+k}$$

$$\ddot{x}_i = -\omega_F^2 x_i$$

$$\begin{cases} (\omega_0^2 - \omega_F^2) A_1 e^{i\omega_F t} - \Gamma \omega_0^2 A_2 e^{i\omega_F t} = \frac{F_0}{m} \\ -\Gamma \omega_0^2 A_1 e^{i\omega_F t} + (\omega_0^2 - \omega_F^2) A_2 e^{i\omega_F t} = 0 \end{cases}$$

$$\begin{cases} (\omega_0^2 - \omega_F^2) A_1 - \Gamma \omega_0^2 A_2 = F_0/m & \text{(I)} \\ -\Gamma \omega_0^2 A_1 + (\omega_0^2 - \omega_F^2) A_2 = 0 & \text{(II)} \end{cases}$$

$$\Delta = \begin{vmatrix} \omega_0^2 - \omega_F^2 & -\Gamma \omega_0^2 \\ -\Gamma \omega_0^2 & (\omega_0^2 - \omega_F^2) \end{vmatrix} = (\omega_0^2 - \omega_F^2)^2 - (\Gamma \omega_0^2)^2$$

$$= (\omega_0^2 - \omega_F^2 - \Gamma \omega_0^2) (\omega_0^2 - \omega_F^2 + \Gamma \omega_0^2)$$

$$= \underbrace{[\omega_0(1-\Gamma) - \omega_F^2]}_{\omega_1^2} \underbrace{[\omega_0^2(1+\Gamma) - \omega_F^2]}_{\omega_2^2}$$

$$\Rightarrow \Delta = (\omega_1^2 - \omega_F^2)(\omega_2^2 - \omega_F^2)$$

$$A_1 = \frac{\Delta A_1}{\Delta} = \frac{1}{\Delta} \begin{vmatrix} F_0/m & -\Gamma \omega_0^2 \\ 0 & \omega_0^2 - \omega_F^2 \end{vmatrix}$$

$$A_1 = \frac{F_0 (\omega_0^2 - \omega_F^2)}{m (\omega_1^2 - \omega_F^2) (\omega_2^2 - \omega_F^2)} = |A_1| e^{i\varphi_1}$$

$$A_1 = |A_1| \cos \varphi_1 + i \sin \varphi_1 \Rightarrow \sin \varphi_1 = 0$$

$$A_1 > 0 \Rightarrow \varphi_1 = 0$$

$$A_1 < 0 \Rightarrow |\varphi_1| = \pi$$

$$A_2 = \frac{\Delta A_2}{\Delta} = \frac{1}{\Delta} \begin{vmatrix} (\omega_0^2 - \omega_F^2) & F_0/m \\ -\Gamma \omega_0^2 & 0 \end{vmatrix}$$

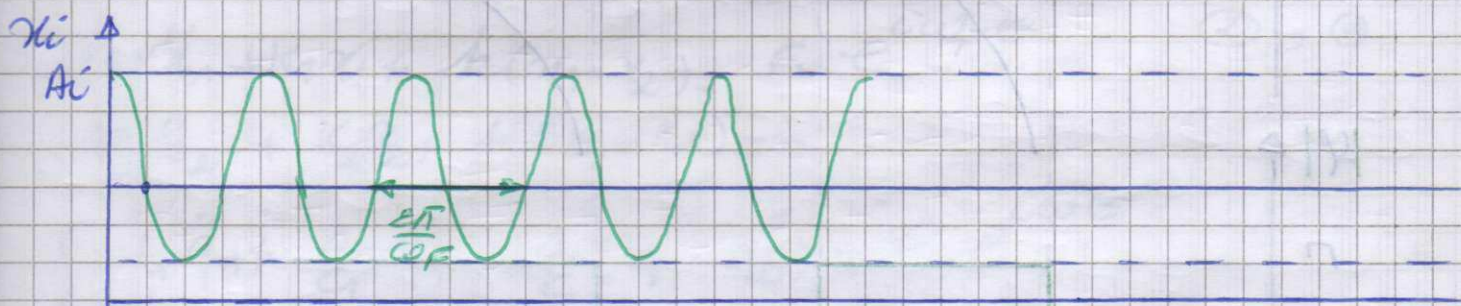
$$A_2 = \frac{F_0 \Gamma \omega_0^2}{m (\omega_1^2 - \omega_F^2) (\omega_2^2 - \omega_F^2)}$$

$$A_2 < 0 \Rightarrow |\varphi_2| = \pi$$

$$A_2 > 0 \Rightarrow \varphi_2 = 0$$

$$x_1 = A_1 \cos \omega_F t$$

$$x_2 = A_2 \cos \omega_F t$$



$= \omega_F \rightarrow$ $\Delta \omega$ A_i \leftarrow $\Delta \omega$ \rightarrow

$$A_1(\omega_F) = \frac{F_0 (\omega_0^2 - \omega_F^2)}{m (\omega_1^2 - \omega_F^2) (\omega_2^2 - \omega_F^2)}$$

$$A_1(0) = \frac{F_0 \omega_0^2}{m (\omega_1^2 - \omega_0^2)} = \frac{F_0}{m \omega_0^2 (1 - \Gamma^2)}$$

$$\omega_1 < \omega_0 < \omega_2$$

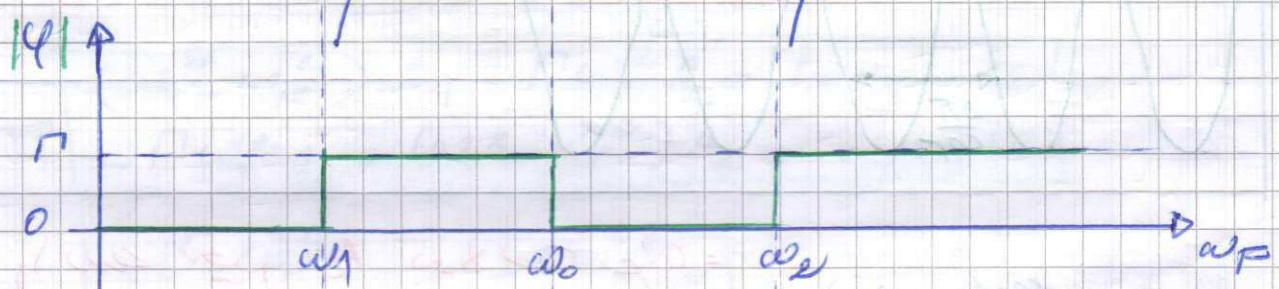
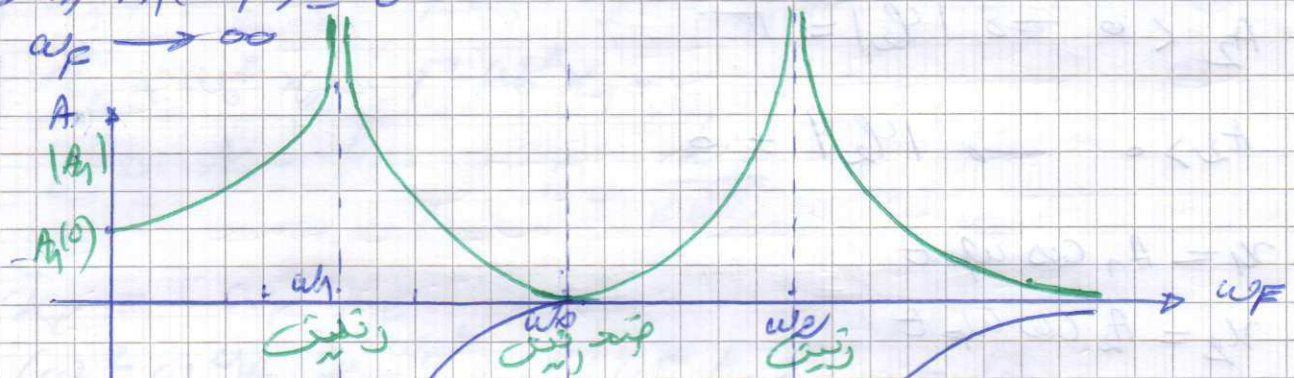
$$(\omega_0 \sqrt{1 - \Gamma} < \omega_0 < \omega_0 \sqrt{1 + \Gamma})$$

$$\left. \begin{aligned} \lim_{\omega_F \rightarrow \omega_1^-} A_1(\omega_F) &= \frac{+}{+ \cdot +} = +\infty \\ \lim_{\omega_F \rightarrow \omega_1^+} A_1(\omega_F) &= \frac{+}{- \cdot +} = -\infty \end{aligned} \right\} \begin{array}{l} \text{حالت} \\ \text{رئیس} \end{array}$$

$$A_1(\omega_0) = 0 \quad (\text{حالت شبه رئیس})$$

$$\left. \begin{aligned} \lim_{\omega_F \rightarrow \omega_2^-} A_2(\omega_F) &= \frac{-}{- \cdot +} = +\infty \\ \lim_{\omega_F \rightarrow \omega_2^+} A_2(\omega_F) &= \frac{-}{- \cdot -} = -\infty \end{aligned} \right\} \begin{array}{l} \text{حالت} \\ \text{رئیس} \end{array}$$

$$\lim_{\omega_F \rightarrow \infty} A_1(\omega_F) = 0^-$$



دراسة $A_2 =$

$$\lim_{\omega_F \rightarrow \omega_1^-} A_2(\omega_F) = \frac{+}{+ \cdot +} = +\infty$$

$$\lim_{\omega_F \rightarrow \omega_1^+} A_2(\omega_F) = \frac{+}{- \cdot +} = -\infty$$

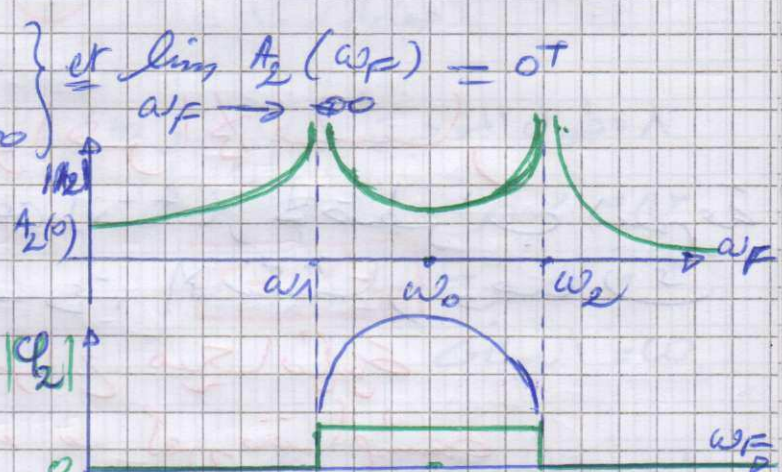
$$A_2(\omega_0) \neq 0$$

$$A_2(\omega_0) = \frac{F_0 \Gamma \omega_0^2}{m [\omega_0^2(1-\Gamma) - \omega_0^2] [\omega_0^2(1+\Gamma) - \omega_0^2]}$$

$$= \frac{F_0 \Gamma \omega_0^2}{m [-\Gamma \omega_0^2] [\Gamma \omega_0^2]} = - \frac{F_0}{m \Gamma \omega_0^2} < 0$$

$$\lim_{\omega_F \rightarrow \omega_2} A_2(\omega_F) = \frac{+}{- \cdot +} = -\infty$$

$$\lim_{\omega_F \rightarrow \omega_1} A_2(\omega_F) = \frac{+}{- \cdot -} = +\infty$$



تدرك أنه عند تسايق نبض القوة الخارجية مع إحدى اهتزازات
الطبيعية للمهتز قد نشأ حالة **رنين** حيث السعة تكون
عظيمة وهناك ظاهرة أخرى هي **ضد الرنين**
حيث تكون السعة صغيرة.

الدائرة الكهربية المماثلة: انظر قاموس المتعارفين

$$m_1 \ddot{x}_1 + k_1 x_1 + k(x_1 - x_2) = F_0 e^{i\omega t} \quad \text{① و ②}$$

$$m_2 \ddot{x}_2 + k_2 x_2 + k(x_2 - x_1) = 0$$

$$L_1 \ddot{q}_1 + \frac{1}{C_1} q_1 + \frac{1}{C} (q_1 - q_2) = E_0 e^{i\omega t}$$

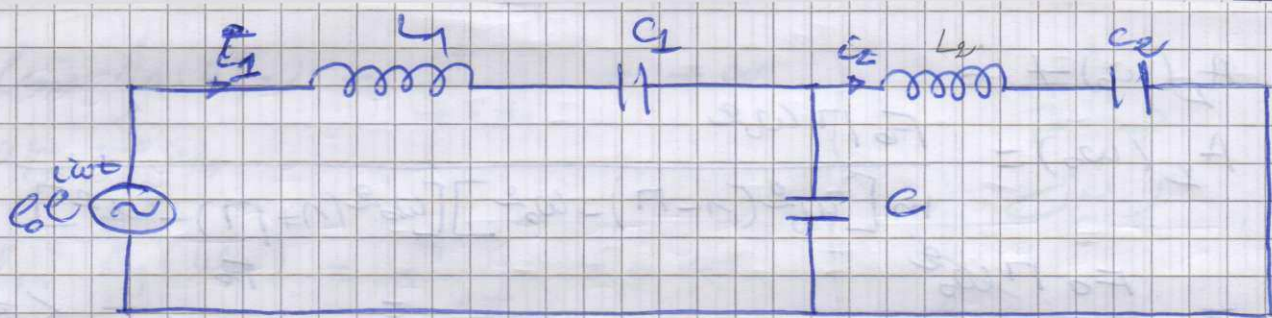
$$L_2 \ddot{q}_2 + \frac{1}{C_2} q_2 + \frac{1}{C} (q_2 - q_1) = 0$$

$$\boxed{\begin{aligned} x &= -\frac{f}{\omega} \tilde{x} \\ \tilde{x} &= j\omega x \end{aligned}}$$

الحل، $j^2 = -1$

$$j(L_1 \omega - \frac{1}{C \omega}) \tilde{u}_1 - \frac{f}{C \omega} (\tilde{u}_1 - \tilde{u}_2) = E_0 e^{i\omega t}$$

$$j(L_2 \omega - \frac{1}{C_2 \omega}) \tilde{u}_2 - \frac{f}{C \omega} (\tilde{u}_2 - \tilde{u}_1) = 0$$



13/12/2015

الأمواج وطواهر الانتشار

تعريف الموجة: هي عبارة عن انتشار لمضطراب بسرعة v تنتقل بسرعة الانتشار وهناك

نوعان: - الأمواج ميكانيكية
- " " كهرومغناطيسية

الأمواج الميكانيكية: تحتاج إلى وسط مادي

مستقر حركة لاهي كمنتشر.

" " " الكهرومغناطيسية: لا تحتاج إلى وسط مادي

للانتشار لأنها تأتي عن تذبذب في كل من

الحقلين الكهربائي والمغناطيسي

الأمواج الميكانيكية: هناك نوعين

1- أمواج عرضية: اهتزاز المادة عودياً على اتجاه

الانتشار. (يكون جهة انتشار الاضطراب (انتشار

الموجة) عودياً على جهة انتقال (اهتزاز) نقاط

المادة.

مثال: اهتزاز جيل، موجة في الماء.

2- أمواج طولية: يكون فيه اتجاه انتشار الموجة به نفس

حامل انتقال (اهتزاز) المادة.

مثال: صوتية، أمواج المروية في العار.

دراسة أمواج عرضية:

الانتشار المر للأمواج في جيل: