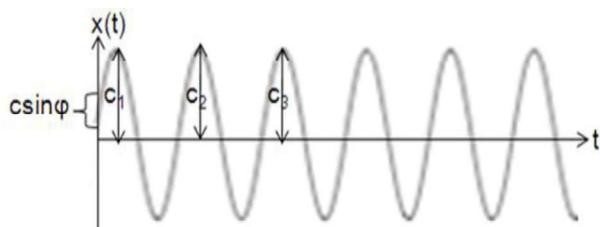
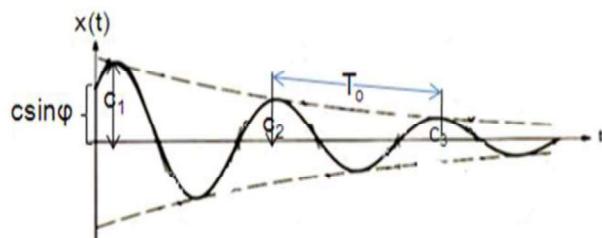


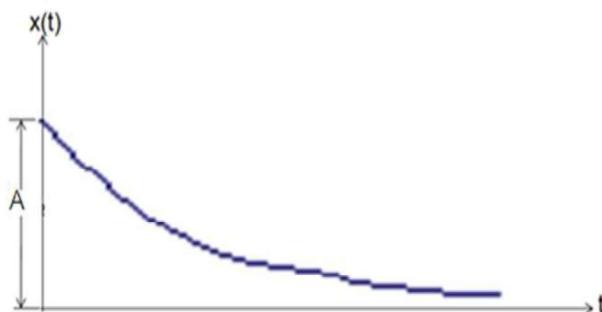
س: ملخص النتائج التي حصلت عليها في الحالات الأربع التي تمثل الحالات الخاصة لحل العام لمعادلة الحركة التوافقية المضمنة كما في الشكل (8)



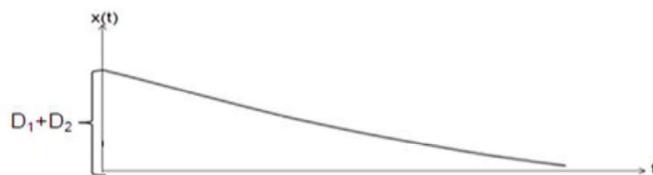
معادلة الحركة (14) الحركة اهتزازية سعة الحركة ثابت الزمن الدوري T_0 ثابت التردد الطبيعي f .



معادلة الحركة (17) الحركة اهتزازية سعة الحركة ce^{-rt} تتناقص مع الزمن.
الزمن الدوري $T < T_0$ التردد $f > f_0$.



معادلة الحركة (21) الحركة غير اهتزازية الجسم يعود إلى موضع توازنه في أقل زمن ممكن.



معادلة الحركة (22) الحركة غير اهتزازية الجسم يعود إلى موضع توازنه ببطء في زمن يزيد عن الزمن الذي يستغرقه في الحالة الحرجة.

مثال: مهتر يتألف من جسيم ونابض حلزوني يعاني أثناء اهتزازه على امتداد المحور السيني قوتين القوة الأولى هي قوة الاستعادة ومقدارها يتناسب مع الإزاحة الآنية x والقوة الثانية هي قوة إخماد ومقدارها يتناسب مع السرعة الآنية v . فإذا كانت قوة الاستعادة تساوي عدديا $40x \text{ dyne}$ وقوة الإخماد تساوي 200 dyne في اللحظة التي تكون فيها سرعته الآنية 10 cm/S وإذا فرضنا إن كثافة الجسيم 5 g وأنه قد بدأ حركته من السكون عند نقطة تبعد 20 cm عن موضع التوازن. أوجد ما يلي

1. المعادلة التفاضلية لحركة المهتر والشروط التي تصف حركته.
2. الموضع الآني للجسيم في أي لحظة زمنية.
3. السعة والזמן الدوري والتردد للذبذبات المضمحة.
4. رسم الحركة بيانيا.
5. التردد الطبيعي والזמן الدوري الطبيعي للاهتزاز.

الحل

1. بما أن قوة الاستعادة تساوي

$$F_k = -kx = -40x$$

و ثابت المقاومة R تساوي

$$R = F_R/v = 200 \text{ dyne}/10 \text{ cm/S} = 20 \text{ dyne/cm/S}$$

لذلك فإن قوة الإخماد أو المقاومة F_R ومقدارها هو

$$F_R = -Rv = -20(dx/dt)$$

وبتطبيق قانون نيوتن الثاني في الحركة فينتج أن

$$\sum F = m(d^2x/dt^2)$$

$$m(d^2x/dt^2) = -R(dx/dt) - kx$$

$$5(d^2x/dt^2) = -20(dx/dt) - 40x \quad (1)$$

أي أن وبقسمة طرفي المعادلة (1) على 5 وبترتيب حدودها نحصل

$$(d^2x/dt^2) + 4(dx/dt) + 8x = 0 \quad (2)$$

وهذه هي المعادلة التفاضلية لحركة المهتر.

لإيجاد الموضع الانى x للجسم في أية لحظة زمنية t يجب إيجاد الحل لمعادلة الحركة (2). لدينا
الشروط الابتدائية للحركة وهي

$$x=20 \text{ في اللحظة الزمنية } t=0$$

$$v=0 \text{ في اللحظة الزمنية } t=0$$

نقارن المعادلة (2) مع المعادلة القياسية للحركة التوافقية المضمحلة فنجد أن

$$(d^2x/dt^2)+2r(dx/dt)+\omega^2x=0$$

$$\omega^2=8$$

$$2r=4$$

$$r^2=4$$

وهذا يشير إلى أن قيمة ω^2 أكبر من r^2 أي أن الحركة الاهتزازية مضمحلة والحل المناسب هو

$$x=e^{-rt}(A\cos\omega_0t+B\sin\omega_0t) \quad (3)$$

نعرض القيم المناسبة

$$\omega_0=(\omega^2-r^2)^{1/2}=(8-4)^{1/2}=2$$

$$r=2$$

في المعادلة (3) فتصبح

$$x=e^{-2t}(A\cos 2t+B\sin 2t) \quad (4)$$

ولإيجاد قيم A, B نعرض الشروط الابتدائية في المعادلة (4) فنجد عند تعويض الشرط الابتدائي الأول أن السعة A تساوي

$$20=I(A+0)$$

$$A=20cm$$

ولتعويض الشرط الثاني يجب أن نفاضل المعادلة (4) بالنسبة للزمن فنحصل على

$$v=dx/dt=-2e^{-2t}(A\cos 2t+B\sin 2t)+e^{-2t}(-2Asin 2t+2B\cos 2t)$$

$$0 = -2(A+0) + (0+2B) = -2(20) + (2B) = -40 + 2B$$

$$40 = 2B$$

$$B = 20 \text{ cm}$$

وهكذا نجد أن الموضع الآني x للجسيم في أية لحظة زمنية t هو

$$x = e^{-2t}(20\cos 2t + 20\sin 2t)$$

ويمكن التعبير عن الحل السابق بطريقة أخرى، فلدينا العلاقة

$$A\cos 2t + B\sin 2t = C\cos(2t - \varphi)$$

حيث أن

$$C = (A^2 + B^2)^{1/2} = (20^2 + 20^2)^{1/2} = 20(2)^{1/2} \text{ cm}$$

وان

$$\tan \varphi = A/B = 20/20 = 1$$

$$\varphi = \arctan(1) = \pi/4$$

وعليه يصبح الحل العام كالتالي:

$$x = 20(2)^{1/2}e^{-2t}\cos(2t - \pi/4) \quad (5)$$

إن هذه المعادلة تمكنا من إيجاد موضع الجسيم x في أية لحظة زمنية t .

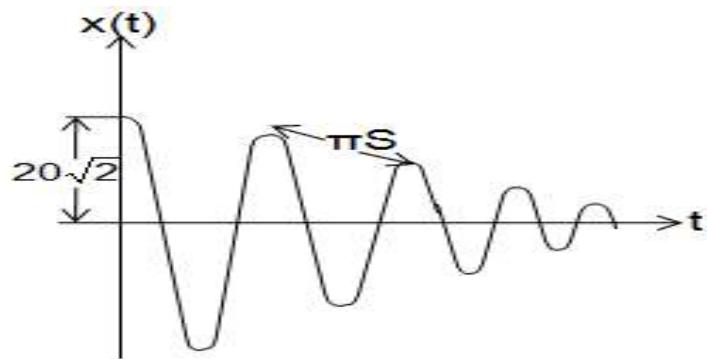
3. من المعادلة (5) نجد أن السعة، الزمن الدوري والتردد للحركة المضمنة يساوي

$$C = 20(2)^{1/2}e^{-2t} \text{ cm}$$

$$T_o = 2\pi/\omega_o = 2\pi/2 = \pi S$$

$$f_o = \omega_o/2\pi = 2/2\pi = 1/\pi Hz$$

4. إن حركة الجسم يمكن تمثيلها بيانيًا من خلال المعادلة (5) وذلك برسم الإزاحة الآتية x مع الزمن t
فنجد من هذا الشكل إن سعة الاهتزاز تتناقص تدريجيًا مع الزمن



5. لإيجاد التردد الطبيعي والزمن الدورى في حالة انعدام الإخمام (أو المقاومة) نعوض $\theta = 0$ في المعادلة
(3) مع وضع $\omega_0 = \omega$ فنحصل على $x = e^{-rt}(A \cos \omega t + B \sin \omega t)$ حيث أن

$$\omega^2 = k/m$$

ومنها نجد أن

$$\omega^2 = k/m = 40/5 = 8$$

$$\omega = 2(2)^{1/2}$$

ومنها نجد الزمن الدورى الطبيعي T والتردد الطبيعي f كالتالي

$$\omega = 2\pi/T$$

$$T = 2\pi/\omega = 2\pi/2(2)^{1/2} = \pi/(2)^{1/2}S$$

$$f = 1/T = (2)^{1/2}/\pi Hz$$

سؤال: إن قيمة ثابت الأض migliori r بالنسبة لقيمة ω هي التي تحدد طبيعة حركة المهتز، اشرح ذلك.

الجواب

1. عندما تكون قيمة r أكبر من قيمة ω لا يحدث اهتزازا وإذا ما أزيح المهتز عن موضع توازنه وترك حرا فانه يعود ببطء إلى موضع توازنه.

2. وإذا كانت قيمة $r=\omega$ تكون الحركة حركة أي أن هذه القيمة تفصل بين سلوكين هما أما سلوك اهتزازي أو سلوك غير اهتزاز. وفي حالة $r=\omega$ إذا ما أزيح المهتز عن موضع توازنه وترك حرا فانه يعود إلى موضع توازنه بأقل زمان ممكن (دون أن يصاحب اهتزاز).

3. عندما تكون قيمة r أقل من من قيمة ω فعندئذ يمكن للمهتز أن يهتز ولكن اهتزازه يكون مضمر أي أن سعته تقل بالتدريج. وسرعة تناقص السعة يعتمد على قيمة r وفي حالة متطرفة عندما $r=0$ تندم ($r=0$) فان المهتز يستمر بالاهتزاز وتبقى سعة حركته ثابتة

الفصل الخامس

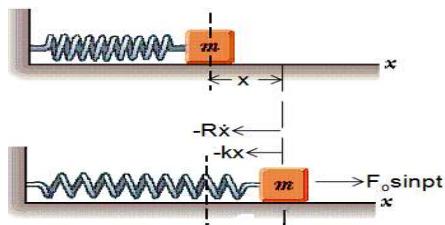
الاهتزاز القسري

مقدمة

لقد اقتصرت دراستنا حتى الآن على دراسة الاهتزاز الحر المضمحل وغير المضمحل حيث وجدنا انه عندما يزاح المهتز غير المضمحل عن موضع توازنه ويترك حرافاته سوف يهتز بتردد يعتمد على ثوابت المرونة والقصور الذاتي، ومثل هذا التردد يدعى بالتردد الحر أو التردد الطبيعي. إن ما يساعد على استمرار الاهتزاز الحر هو الطاقة المخزونة في المهتز في بداية الحركة الاهتزازية ولكن بسبب المقاومة الاحتاكية التي يتحتم وجودها دائماً مهما كانت صغيرة فان سعة الاهتزاز سوف تتضاءل بالتدرج مع الزمان حتى يتوقف المهتز عن الاهتزاز. ولكي نحافظ على استمرار الاهتزاز يجب أن يزود المهتز بالطاقة باستمرار للتغلب على تأثير المقاومة الاحتاكية. "وإذا كانت الوسيلة لتزويد المهتز بالطاقة على شكل قوة خارجية دورية فعنده يقال للمهتز انه في حالة اهتزاز قسري أو اهتزاز محبر". ولعل من ابساط الأمثلة المألوفة على الاهتزاز القسري هو حركة الأرجوحة فالأرجوحة المهتزة إذا ما تركت وشانها فإنها سوف تتوقف عن الاهتزاز بعد فترة لن تطول كثيراً وذلك بسبب فقدان المستمر للطاقة نتيجة الاحتاك، ولكن إذا ما أعطيت دفعات صغيرة متعدلة وعلى فترات زمنية مناسبة فإنها سوف تستمر على الاهتزاز نتيجة التعويض المستمر للطاقة المفقودة. وبالحقيقة إذا ما أحسن توقيت الدفعات بحيث تكون مؤثرة بنفس اتجاه الحركة وليس عكسها فان سعة الاهتزاز تكون كبيرة. وهناك أمثلة عملية كثيرة على الاهتزاز القسري، منها اهتزاز الجسر تحت ضربات أقدام طابور عسكري عند العبور واهتزاز هيكل المحرك نتيجة الضربات الدورية للمكابس داخل اسطوانات الاحتراق، واهتزاز الآلات الموسيقية بأنواعها الوترية والهوائية وذات الأغشية الرقيقة عند الإثارة الميكانيكية أو الكهربائية. إن مسألة الاهتزاز القسري هي مسألة عامة في الفيزياء. إذ أن حل هذه المسألة لا يقتصر فائدته على الحركات الاهتزازية والموجية فقط بل يتعداها إلى مجالات أخرى مختلفة في الصوتيات ودوائر التيار المتناوب والفيزياء الذرية.

معادلة الحركة للمهتز المضمحل تحت تأثير قوة خارجية دورية

سنعتبر هنا المهتز المؤلف من جسم كتلته m متصل بطرف نابض حلزوني ثابت مرونته k ومثبت طرفه الآخر بأحكام كما في الشكل (1).



الشكل (1) مهتز مضمحل تحت تأثير قوة خارجية دورية

نفرض أن الجسم يهتز في الهواء (أو أي وسط لزج) بسرعة غير عالية بحيث تكون المقاومة الاحتاكية التي يعانيها الجسم متناسبة طردياً مع سرعته. ونفرض أن الجسم يخضع لقوة خارجية دورية F_p مقدارها $F_o \sin pt$ حيث p يمثل التردد الزاوي لهذه القوة. وهذا التردد مستقل تماماً عن التردد الزاوي الطبيعي ω أو التردد الزاوي المضمحل ω . إن هذه القوة الدورية تعمل على تغذية المهتز بالطاقة لتعوض عن الطاقة التي يخسرها خلال الحركة. إن الجسم المهتز في هذه الحالة يكون خاضعاً آنياً لثلاث قوى مختلفة هي قوة الاستعادة $-kx$ وقوة الاحتاك Rx وقوى خارجية دورية $F_p = F_o \sin pt$ ومحصلة هذه القوى المؤثرة في امتداد المحور السيني x هي

$$\sum F = F_p + F_R + F_k \quad (1)$$

والآن نطبق قانون نيوتن الثاني في الحركة وتعويض قيم القوى المؤثرة على الجسم المهتز في المعادلة (1)، فينتج أن

$$m \left(\frac{d^2x}{dt^2} \right) = F_o \sin pt - R \left(\frac{dx}{dt} \right) - kx \quad (2)$$

نقسم طرفي المعادلة (2) على m ونرتبعها فتصبح

$$\left(\frac{d^2x}{dt^2} \right) + \frac{R}{m} \left(\frac{dx}{dt} \right) + \left(\frac{k}{m} \right) x = \left(\frac{F_o}{m} \right) \sin pt \quad (3)$$

ونفرض أن $(f_o = F_o/m)$ ، ولما كانت $(\omega^2 = k/m)$ و $(2r = R/m)$ لذلك تصبح المعادلة (3) كالتالي

$$\left(\frac{d^2x}{dt^2} \right) + 2r \left(\frac{dx}{dt} \right) + \omega^2 x = f_o \sin pt \quad (4)$$

حل معادلة الحركة القسرية (الحل الخاص)

لحل هذه المعادلة يجب أن نتذكر إن القوة الخارجية المسلطة بتردد زاوي p ستجرج الجسم على الاهتزاز بهذا التردد، وبذلك فإن كل حد من حدود هذه المعادلة في الطرف الأيسر يجب أن يتضمن دالة تتغير توافقياً مع الزمن بتردد زاوي p لهذا الغرض سنفرض الحل التجاري باعتبار الإزاحة الآنية x تتغير توافقياً مع الزمن وفق المعادلة التالية

$$x = A \sin pt + B \cos pt \quad (5)$$

لاختبار صحة هذا الحل نجد dx/dt و d^2x/dt^2 للمعادلة (5) ونعرضه في المعادلة (4)

$$\begin{aligned} \frac{dx}{dt} &= pA\cos pt - pB\sin pt \\ \frac{d^2x}{dt^2} &= -p^2A\sin pt - p^2B\cos pt \\ -p^2A\sin pt - p^2B\cos pt + 2rpA\cos pt - 2rpB\sin pt + \omega^2A\sin pt + \omega^2B\cos pt \\ &= f_o\sin pt \end{aligned}$$

نرتّب هذه المعادلة فتصبح

$$(-p^2A - 2rpB + \omega^2A)\sin pt + (-p^2B + 2rpA + \omega^2B)\cos pt = f_o\sin pt \quad (6)$$

فإذا كان الحل المفروض صحيحاً فإن الطرف الأيمن في هذه المعادلة بحسب أن يساوي الطرف الأيسر عند أي لحظة زمنية t . وهذا يعني أن معامل $\sin pt$ في الطرف الأيسر يجب أن يساوي معامل $\sin pt$ في الطرف الأيمن في أية لحظة زمنية t ، وكذلك بالنسبة لتساوي معامل $\cos pt$ في الطرفين. وبالتالي نجد أن

$$\begin{aligned} -p^2A - 2rpB + \omega^2A &= f_o \\ -p^2A - 2rpB + \omega^2A &= 0 \end{aligned}$$

نحل هاتين المعادلتين الآتى فنحصل على قيم A و B كالتالي

$$A = \frac{(\omega^2 - p^2)f_o}{(\omega^2 - p^2)^2 + (2rp)^2} \quad (7)$$

$$B = \frac{-2rpf_o}{(\omega^2 - p^2)^2 + (2rp)^2} \quad (8)$$

نعرض A و B في الحل المعادلة (5) فنجد أن

$$x = \left[\frac{(\omega^2 - p^2)f_o}{(\omega^2 - p^2)^2 + (2rp)^2} + (2rp)^2 \right] \sin pt - \left[\frac{2rpf_o}{(\omega^2 - p^2)^2 + (2rp)^2} + (2rp)^2 \right] \cos pt \quad (9)$$

ولأجل التعبير عن هذا الحل بشكل رياضي ابسط وبصورة يسهل التفسير الفيزيائي لسلوك الجسم المهتر، يفضل استخدام الطريقة الاتجاهية لاختزال الحل. لهذا الغرض لدينا معادلة الإزاحة الآتية x وهي