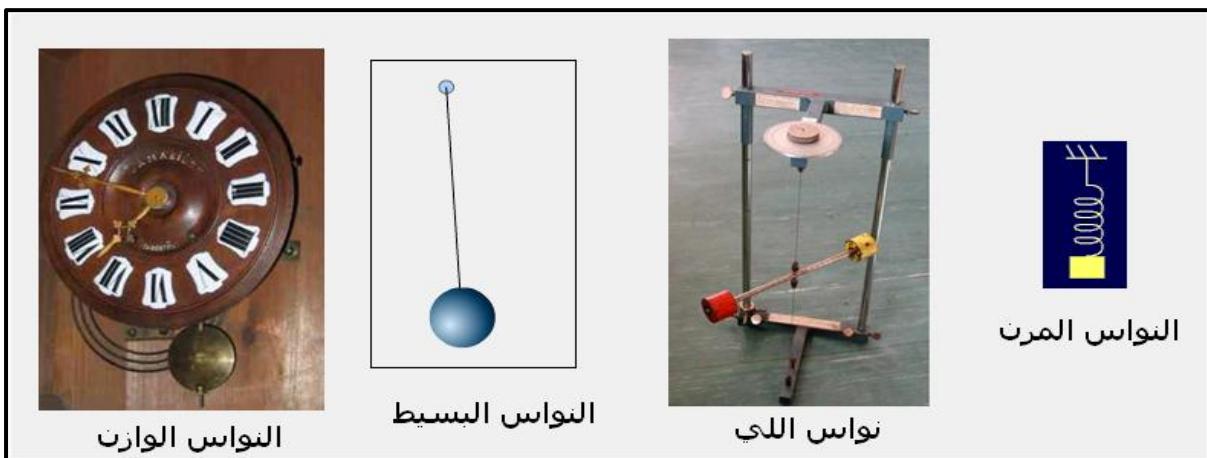


المتذبذبات الميكانيكية

تقديم مجموعات ميكانيكية متذبذبة



1 – تعريف بالمجموعة الميكانيكية المتذبذبة

المجموعة الميكانيكية هي مجموعة تتجز حركة دورية حول موضع توازنها المستقر .
الحركة الدورية : هي حركة تكرر مماثلة لنفسها خلال مدد زمنية متساوية .

2 – الحركة التذبذبية ومميزاتها .

2 – 1 تعريف

- الحركة التذبذبية هي حركة ذهاب وإياب حول موضع معين ، وهي حركة تميز المتذبذبات الميكانيكية .
هناك ثلاثة أنواع للحركة التذبذبية :
- الحركة التذبذبية الحرجة : هي التي ينجزها متذبذب ميكانيكي دون اكتساب طاقة ما من المحيط الخارجي بعد إحداث حركته .
 - الحركة التذبذبية المصانة : هي التي ينجزها المتذبذب وذلك بتعويض الطاقة المفقودة خلال التذبذبات بواسطة جهاز خارجي . مثال الساعة الحائطية .
 - الحركة التذبذبية القسرية : عندما تفرض مجموعة ميكانيكية تسمى بالمشير تردد لذبذبات على المجموعة المتذبذبة والتي تسمى بالرنان .

2 – 2 مميزات الحركة التذبذبية

أ – موضع التوازن المستقر

كل متذبذب ميكانيكي حر لا يمكنه أن ينجز حركته التذبذبية إلا حول موضع توازنه المستقر .

ب – وسع الحركة

- وسع الحركة لمتذبذب ميكانيكي حر و غير محمد هو القيمة القصوى الموجبة التي يأخذها المقدار الذي يعبر عن مدى ابعاد أو انحراف المتذبذب عن موضع توازنه المستقر .
بالنسبة للنواص الوارن والنواص البسيطة ونواص اللي نستعمل الأقصول الزاوي θ .
بالنسبة للنواص المرن ، نستعمل الأقصول x (حركة إزاحة مستقيمية) .

3 - 1 تعريف

النواص المرن مجموعة ميكانيكية متذبذبة تكون من جسم صلب مرتبط بأحد طرفيه نابض صلاته k ذي لفات غير متصلة وكتلته مهملة ، ثبت طرفه الآخر بحامل .

k ثابتة تتعلق بشكل النابض وبطبيعته عند إزاحة الجسم عن موضع توازنه المستقر وفق اتجاه محور النابض وتحريره ، فإنه ينجز حركة متذبذبة حرجة حول هذا الموضع . نعلم مواضع مركز قصور النواص المرن في معلم $(\bar{O}, \bar{i}, \bar{j}, \bar{k})$ متعامد وممنظم محوره (\bar{O}, \bar{i}) أفقي بالأقصول $x(t)$

$$\text{حيث أن : } G_{eq} = x(t) \bar{i}$$

إنشاء الحركة الحرجة وغير المحمدة للنواص ، تأخذ x قيمًا موجبة أكبرها x_m وقيماً سالبة أصغرها $-x_m$ ، نسمى x_m وسع الحركة للنواص المرن .

3 - 2 دراسة ذبذبات المجموعة (جسم صلب - نابض)

أ - قوة الارتداد المطبقة من طرف نابض على الجسم

عند إزاحة الجسم عن موضع توازنه وتحريره ، تنجز المجموعة حرفة متذبذبة تحت تأثير مجموعة من القوى :

\bar{P} : وزن الجسم

\bar{R} : تأثير السطح على الجسم (غياب الاحتكاك \bar{R} عمودية على السطح) ،

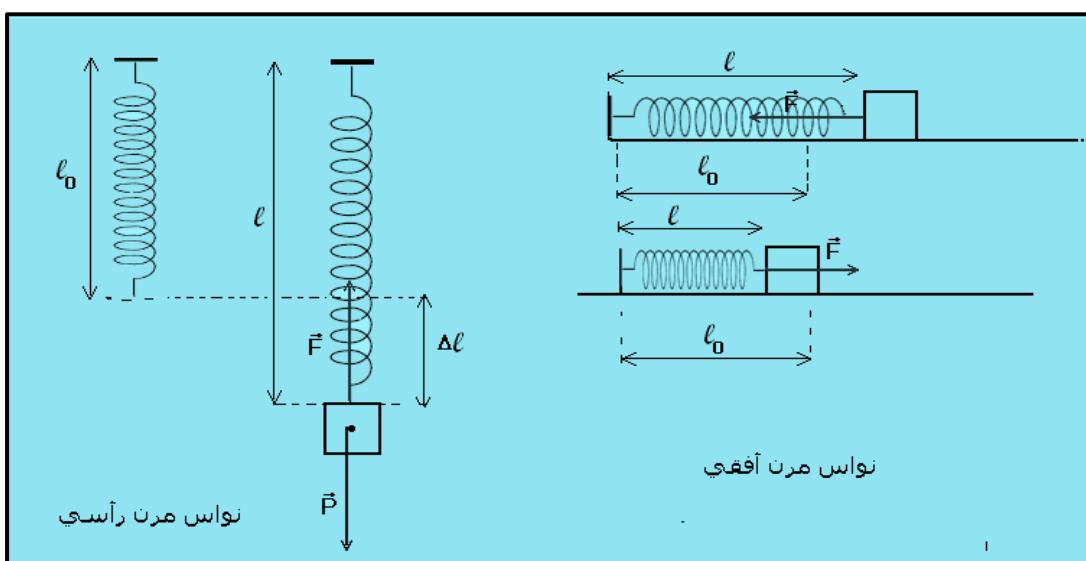
\bar{F} : القوة المطبقة من طرف النابض على الجسم وهي قوة ارتداد تسعى إلى إرجاع الجسم إلى موضعه البديهي .

ب - مميزات قوة الارتداد

نقطة التأثير : نقطة التماس الجسم والنابض .

خط التأثير : محور النابض

المنحى : موجه نحو داخل النابض في حالة النابض مطولا ، أو خارجه في حالة النابض مكبوس أو مضغوط الشدة : $F = k\Delta\ell = k(\ell - \ell_0)$ حيث k صلابة النابض و $\Delta\ell$ إطالته بالمتر و ℓ_0 طوله البديهي ، ℓ طوله النهائي .



3 - 3 - المعادلة التفاضلية

$$\frac{d^2x}{dt^2} + \frac{k}{m}x = 0$$

المعادلة التفاضلية للنواص المرن :

حل المعادلة التفاضلية :

معادلة تفاضلية خطية حلها بصفة عامة يكتب على الشكل التالي : $x(t) = x_m \cos(\frac{2\pi}{T_0}t + \varphi)$ حيث :

. $\varphi = \frac{2\pi}{T_0} t + \varphi_0$: طور التذبذبات عند اللحظة t وحدته rad .

φ_0 طور الذبذبات عند اللحظة $t=0$ نعبر عنه ب rad .

x_m وسع الحركة بالметр (m)

s الدور الخاص للذبذبات ب T_0

$$T_0 = 2\pi \sqrt{\frac{m}{k}}$$

m كتلة الجسم (S) ب kg و k صلابة النابض ب (N / m)

$$f_0 = \frac{1}{T_0} = \frac{1}{2\pi} \sqrt{\frac{k}{m}}$$

نعبر كذلك عن التردد الخاص للذبذبات بالعلاقة التالية :

وحدة التردد في النظام العالمي للوحدات هي الهرتز . (Hz)

3 - 4 خمود الذبذبات الميكانيكية

A - ظاهرة الخمود

عند إزاحة متذبذب ميكانيكي (النواس المرن) عن موضع توازنه المستقر وتحريره ، فإنه ينجز ذبذبات حرجة يتراقص وسعها تدريجيا مع الزمن ، إلى أن يتوقف عند موضع توازنه المستقر ، تسمى هذه الظاهرة : بال الخمود الميكانيكي .

تعزى هذه الظاهرة إلى الاحتكاكات والتي يمكن تصنيفه إلى نوعين :

- احتكاكات صلبة والتي ينتج عنها خمود صلب للذبذبات .

- احتكاكات مانعة والتي ينتج عنها خمود مائع للذبذبات .

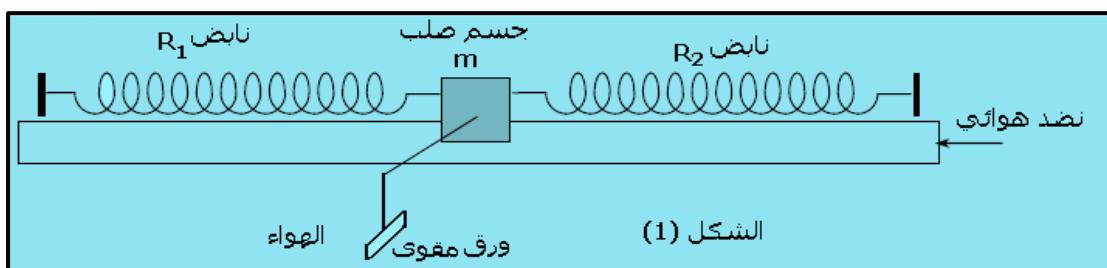
ب - أنظمة خمود الذبذبات الميكانيكية .

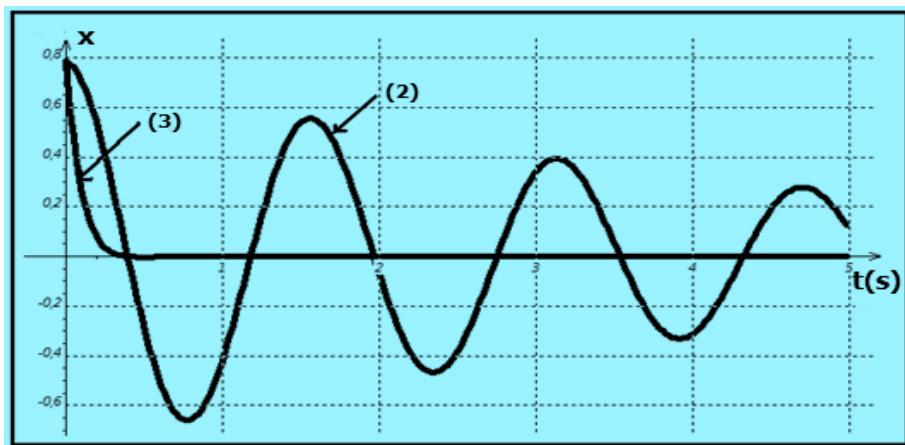
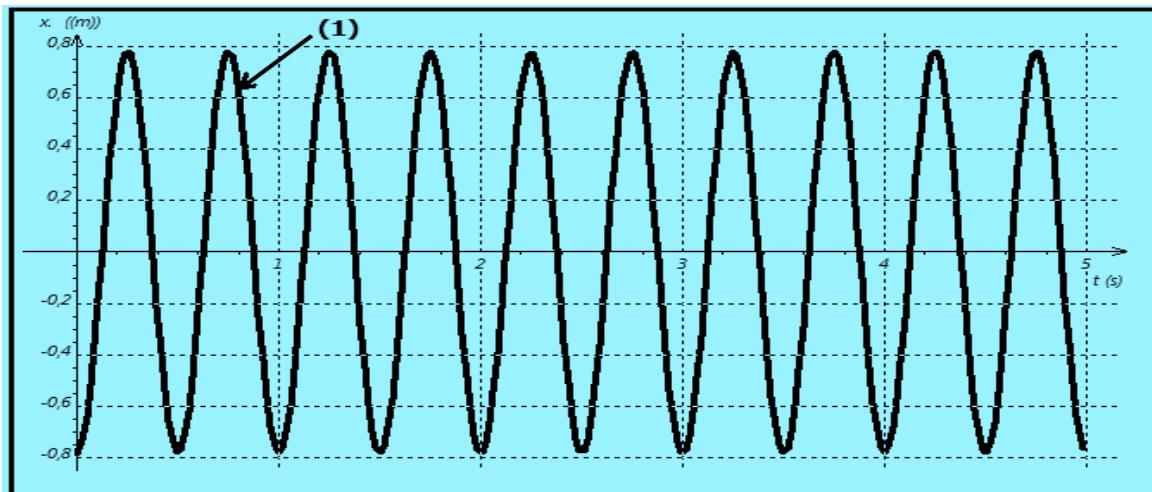
ال الخمود بالاحتكاكات المائعة :

نشغل المعصفة ونريح الخيال عن موضع توازنه ، ثم نحرره بدون سرعة بدئية . فنحصل على المنحنى (1)

ثبت على الخيال قطعة من الورق المقوى ونعيد نفس التجربة فنحصل على المنحنى (2) مساحة الورق المقوى S_1 و منحنى

(3) مساحة الورق المقوى S_2 بحيث أن $S_2 > S_3$.





- حالة الخمود الضعيف : النظام شبه الدوري .

في هذه الحالة ينجز المتردّب الميكانيكي ذبذبات يتراقص وسعها تدريجيا إلى أن يستقر المتردّب عند موضع توازنه المستقر . كما أنه في هذه الحالة أن حركة المتردّب ليست دورية نقول إنها شبه دورية ودورها T يقارب الدور الخاص T_0 للمتردّب . عموما ($T < T_0$) . نسمى T شبه الدور .

شبه الدور بالنسبة لمتردّب ميكانيكي خموده ضعيف هو المدة الزمنية T التي تفصل مرورين متتاليين للمتردّب من موضع توازنه المستقر في نفس المنحى .

ملحوظة : كلما كان خمود المتردّب ضعيفا ، كلما تناهى شبه الدور T نحو الدور الخاص T_0 .

- يكون الخمود مهم ، كلما تناقص وسع الحركة بشدة إلى أن ينعدم خلال فترة زمنية وجيزة .

ب - حالة الخمود الحاد : النظام اللادوري .

في هذه الحالة تكون حركة المتردّب غير دورية ، نقول أنها لا دورية ، وحسب أهمية الخمود ، نحصل على الحالات التالية :

- النظام تحت الحرج : ينجز المتردّب ذبذبة واحدة قبل أن يتوقف .

- النظام الحرج : حيث يعود المتردّب إلى موضع توازنه المستقر دون أن يتذبذب .

- النظام فوق الحرج : حيث يستغرق المتردّب وقتا طويلا لكي يرجع إلى موضع توازنه المستقر دون أن يتذبذب .

ملحوظة : لصيانته حرقة تذبذبية نوظف بعض الأجهزة الميكانيكية تكمن وظيفتها في تعويض الطاقة المبددة في كل دور .

3 - 5 - ظاهرة الرنين الميكانيكي

تعريف الذبذبات القسرية

تتجزء مجموعة ميكانيكية ذبذبات قسرية عندما يفرض مثير دوره على هذه المجموعة التي تسمى بالرنان يتذبذب الرنان بنفس الدور T للمثير

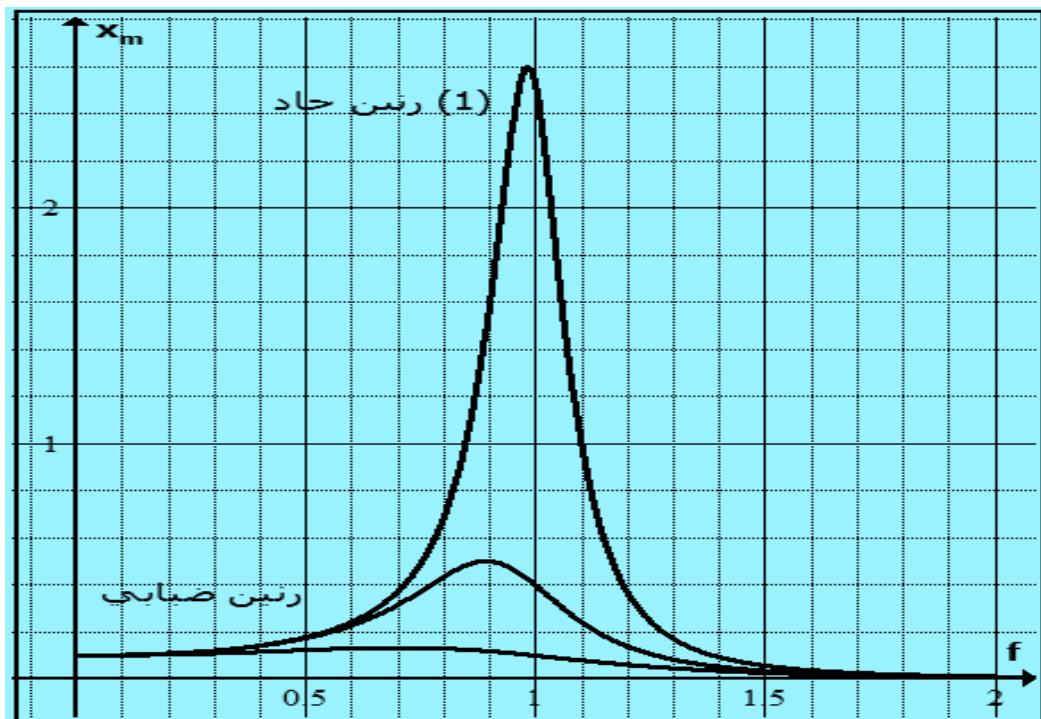
ظاهرة الرنين الميكانيكي :

عند الرنين :

- وسع تذبذبات الرنان يكون قصريا
- دور المثير ودور الرنان يكونا متقاربين جدا .

تأثير الخمود على الرنين :

- ✓ في حالة الخمود الضعيف للرنان ، يأخذ وسع الذبذبات القسرية عند الرنين قيمة كبيرة ، نقول أن الرنين حاد .
- ✓ في حالة الخمود القوي للرنان ، يأخذ وسع الذبذبات القسرية عند الرنين قيمة صغير ، نقول إن الرنين ضبابي
- ✓ تناقص وسع الذبذبات القسرية مع تزايد خمود ذبذبات الرنان



٤ - ١ - مزدوجة الارتداد المطبقة من طرف سلك اللي .

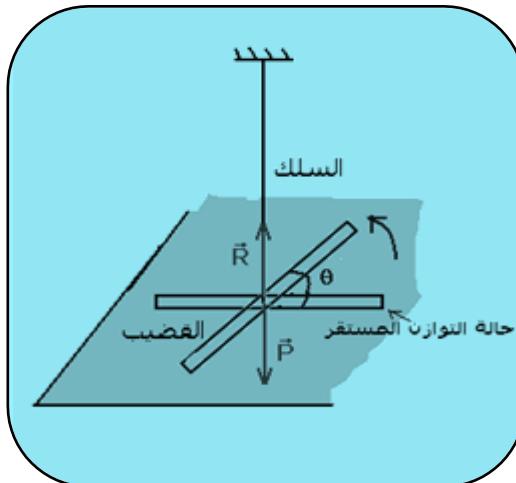
عند تطبيق مزدوجة قوتين على قضيب معلق بسلك ، فإن هذا الأخير يتلوى . وعند حذف المزدوجتين ، يعود السلك إلى موضع توازنه بفعل قوة الارتداد التي تطبقها مولدات السلك على القضيب وموجوع هذه القوى يكون مزدوجة تسمى بمزدوجة اللي ونرمز لها ب M_C .

عزم هذه المزدوجة مستقل عن المحور ونعبر عنه بالعلاقة التالية :

حيث أن C ثابتة لـ السلك وحدتها هي $N.m.rad^{-1}$ و θ زاوية اللي ب rad تتعلق ثابتة لـ السلك بطول السلك وبمقطعه وبنوعيته .

٤ - ٢ - المعادلة التفاضلية لحركة الجسم الصلب وحلها .

نعتبر نواس اللي في توازنه المستقر . ندير القضيب عن موضع توازنه بالزاوية θ_m ، ونحرره بدون سرعة بدئية ، فينجز القضيب حركة تذبذبية حرة حول موضع توازنه المستقر .



نعتبر الاحتکاکات مهملاً . J_Δ عزم قصور القضيب بالنسبة للمحور (Δ) المجسد بالسلك . و C ثابتة اللي للسلك . ندرس حركة القضيب في مرجع مرتبط بالأرض والذي نعتبره مرجعاً غاليلياً ، ونعلم موضع القضيب بأقصوله الزاوي θ والذي نقيسه بالنسبة لاتجاه مرجعي وهو اتجاه القضيب عند التوازن .

تكون المعادلة التفاضلية لحركة القضيب هي :

$$\frac{d^2\theta}{dt^2} + \frac{C}{J_\Delta} \theta = 0$$

حل المعادلة التفاضلية يكون على الشكل التالي :

$\theta(t) = \theta_m \cos\left(\frac{2\pi}{T_0} t + \varphi\right)$ و θ_m و φ تتعلقان بالشروط البدئية لـ الحركة .

٤ - ٣ - الدور الخاص :

الدور الخاص لنواس اللي الحر هو كالتالي :

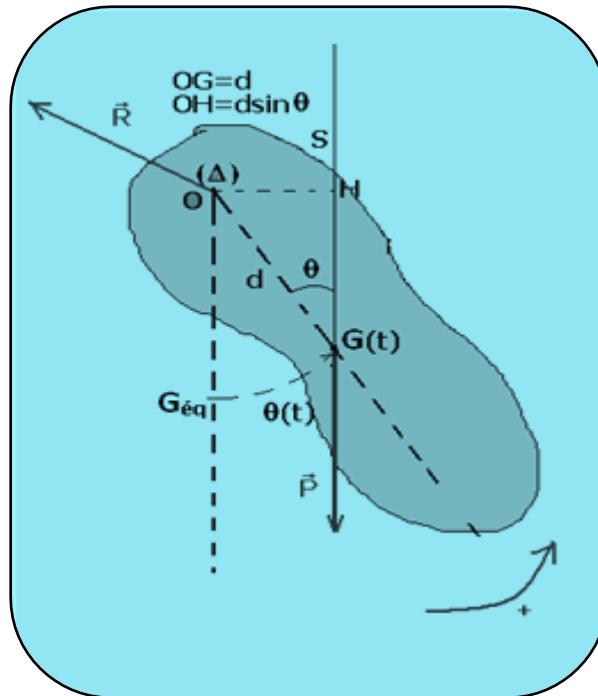
$T_0 = 2\pi \sqrt{\frac{J_\Delta}{C}}$ حيث J_Δ عزم قصور القضيب (الجسم الصلب) بالنسبة للمحور (Δ) نعبر عنه $kg.m^2$ و C ثابتة اللي للسلك نعبر عنها $N.m.rad^{-1}$.

التردد الخاص لنواس اللي هو :

$$f_0 = \frac{1}{T_0} = \frac{1}{2\pi} \sqrt{\frac{C}{J_\Delta}}$$

5 - 1 - المعادلة التفاضلية لحركة النواس الوازن وحلها .

المجموعة المدروسة : الجسم (S) كتلته m وعزم قصوره بالنسبة لمحور الدوران Δ الأفقي J_{Δ} .
المعلم : مرتبط بالأرض والذي نعتبره مرجعا غاليليا .
في كل لحظة نعلم موضع النواس G بالأقصول الزاوي $\theta(t)$



جرد القوى المطبقة على المجموعة :

- وزنها \bar{P}

- تأثير المحور Δ على المجموعة \bar{R} .

نطبق العلاقة الأساسية للتحريك على المجموعة في حالة الدوران حول المحور Δ :

$M_{\Delta}(\bar{P}) + M_{\Delta}(\bar{R}) = J_{\Delta} \ddot{\theta}$ فإن عزمه منعدم بالنسبة لهذا المحور :

$$M_{\Delta}(\bar{R}) = 0 \quad \text{وبالتالي :} \quad M_{\Delta}(\bar{P}) = J_{\Delta} \ddot{\theta}$$

$$-mgd \sin \theta = J_{\Delta} \ddot{\theta} \Rightarrow \ddot{\theta} + \frac{mgd}{J_{\Delta}} \sin \theta = 0 \quad (1) \quad \text{أي أن} \quad M_{\Delta}(\bar{P}) = -mgd \sin \theta \quad \text{لدينا :}$$

العلاقة التي تم التوصل إليها هي المعادلة التفاضلية لحركة النواس الوازن وهي غير خطية وبالتالي فحلها ليس جيدا .

أ - حالة الذبذبات ذات وسع صغير .

تعتبر الذذبذبات ذات وسع صغير إذا كانت $15^\circ \leq \theta \leq 0,26 \text{ rad}$ يعني أن $\sin \theta \approx \theta$ و تصبح المعادلة التفاضلية

$$\ddot{\theta} + \frac{mgd}{J_{\Delta}} \theta = 0 \quad (2)$$

قياسا مع ما سبق حل هذه المعادلة التفاضلية هو على الشكل التالي :

$$\theta(t) = \theta_m \cos \left(\frac{2\pi}{T_0} t + \varphi \right)$$

بـ الدور الخاص لنواص وازن ينجز ذبذبات حرة وغير متمدة ذات وسع صغير.

الدور الخاص لنواص وازن ينجز ذذبات حرة وغير متمدة ذات وسع صغير:

$$T_0 = 2\pi \sqrt{\frac{J_\Delta}{mgd}}$$

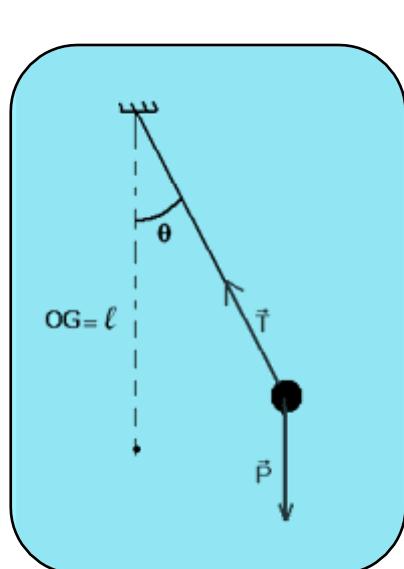
J_Δ عزم قصور الجسم بالنسبة للمحور (Δ) نعبر عنه بـ $(kg \cdot m^2)$

d المسافة الفاصلة بين المحور Δ و مركز قصور المجموعة المتذبذبة . بـ (m)

m كتلة المجموعة ونعبر عنها بـ (kg)

g شدة الثقالة (m/s^2)

تعبر التردد الخاص f_0 لنواص وازن ينجز ذذبات حرة غير متمدة ذات وسع صغير :



النواص البسيط هو نموذج مثالي للمتذبذب ميكانيكي .

وهو حالة خاصة للنواص الوازن حيث :

$d = \ell$ و $J_\Delta = m\ell^2$ في هذه الحالة تكون المعادلة التفاضلية

على الشكل التالي : $\ddot{\theta} + \frac{g}{\ell}\theta = 0$

وتقبل هذه المعادلة كحل لها : $\theta(t) = \theta_m \cos\left(\frac{2\pi}{T_0}t + \varphi\right)$

وتمثل المعادلة الزمنية لحركة النواص البسيط .

تعبر الدور الخاص للنواص البسيط :

حيث ℓ طول النواص البسيط بـ m و g شدة مجال الثقالة (m/s^2) .

طول النواص البسيط المتوازن مع النواص البسيط :

نقول أن النواص البسيط متوازن مع النواص الوازن إذا كان لهما نفس الدور

أي أن دور النواص البسيط = دور النواص الوازن .

$$2\pi \sqrt{\frac{\ell}{g}} = 2\pi \sqrt{\frac{J_\Delta}{mgd}} \Rightarrow \ell = \frac{J_\Delta}{md}$$