

## تمارين حول درس مظاهر الطاقة .

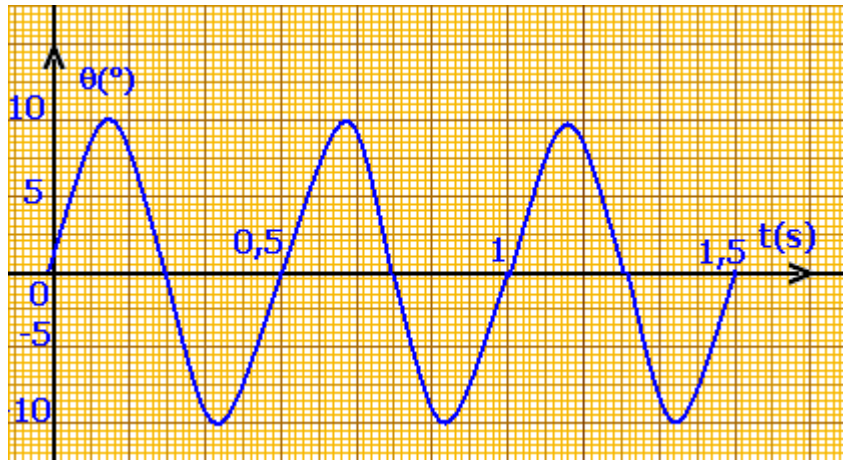
### تمرين 1

نقذف كرة بليار كهربائي كتلتها  $m = 55g$  بواسطة نابض ذي لفات غير متصلة وكتلة مهملة وصلابة  $k = 14N/m$  وطول أولي  $\ell_0 = 12cm$  .

- 1 - قبل قذف الكرة ، يكون النابض مضغوفا حيث طوله يساوي  $\ell_0 / 2$  . أحسب في هذه الحالة  $E_{pe}$  طاقة الوضع المرنة المخزونة في النابض عند انضغاطه .
- 2 - أثناء قذف الكرة يمنح النابض طاقته المخزونة كليا . ما شكل الطاقة التي اكتسبتها الكرة ؟
- 3 - استنتج السرعة القصوى لإرسال الكرة .

### تمرين 2

نعطي أسفله المخطط  $\theta = f(t)$  لنواس لي حر يتكون من سلك ومن قضيب فلزيين ، حيث  $\theta$  هو الأفصول الزاوي . ثابتة اللي للسلك تساوي  $C = 2.10^{-5} N.m/rad$  .



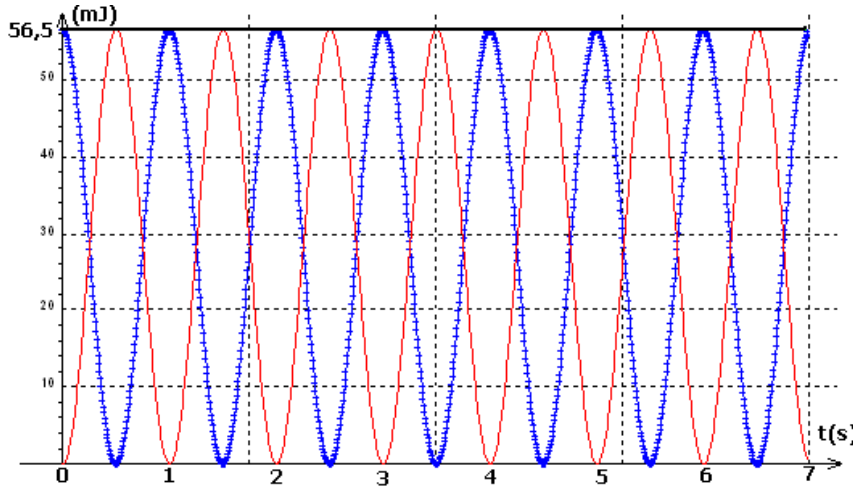
- 1 - عين الدور الخاص  $T_0$  ، واستنتج قيمة  $J_\Delta$  عزم قصور القضيب .
- 2 - هل الاحتكاكات مهملة أثناء مدة التسجيل ؟
- 3 - أحسب الطاقة الحركية للنواس عند مرور القضيب من موضع توازنه .
- 4 - أحسب طاقة الوضع للي  $E_{pt}$  والطاقة الحركية  $E_c$  للنواس عندما تأخذ  $\theta$  القيمة  $\theta = 0,8rad$  .
- 5 - أحسب المجموع  $(E_c + E_{pt})$  . ماذا تستخلص ؟

### تمرين 3

نعتبر نواسا وازنا مكونا من جسم صلب  $(S)$  كتلته  $m = 1,3kg$  يتذبذب في مستوى رأسي حول محور أفقي  $(\Delta)$  .

عزم قصور الجسم الصلب بالنسبة للمحور  $(\Delta)$  هو  $J_\Delta = 0,24kg.m^2$  ، والمسافة بين  $G$  مركز قصور  $(S)$  والمحور  $(\Delta)$  تساوي  $d = 18cm$  . نهمل الاحتكاكات .

- 1 - أحسب دور الذبذبات الصغيرة لهذا النواس بالنسبة للأفصول الزاوي بحيث  $\theta < 10^\circ$
- 2 - أعط بدلالة  $m$  و  $d$  و  $\theta$  و  $g$  شدة الثقالة تعبير  $E_{pp}$  طاقة الوضع الثقالية للنواس . تأخذ  $E_{pp} = 0$  في المستوى الأفقي المار من موضع  $G$  عند التوازن .
- 3 - أحسب  $\dot{\theta}_{max}$  السرعة الزاوية القصوى للمتذبذب ، علما أن  $E_{pp} = 7,5mJ$  نعطي  $g = 9.8m/s^2$



#### تمرين 4

تقدم الوثيقة أسفله تطورات  $E_{pp}$  طاقة الوضع الثقالية ، و  $E_C$  الطاقة الحركية و  $E_m$  الطاقة الميكانيكية بدلالة الزمن لمتذبذب وازن أزيح عن موضع توازنه المستقر وأطلق بدون سرعة بدئية في لحظة  $t = 0$  .

- 1 - حدد ، مغللا جوابك المنحنى الموافق لكل شكل من أشكال الطاقة .
- 2 - ما قيمة الدور  $T_0$  لحركة النواس الوازن ؟
- 3 - أ - كم سيكون طول نواس بسيط له نفس الدور الخاص  $T_0$  ؟

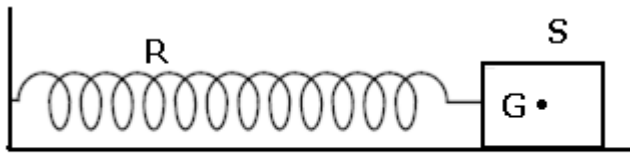
كتلة النواس البسيط  $m = 220g$

ب - أوجد تعبير طاقة الوضع الثقالية القصوى للنواس .

ج - تأكد من أن التقريب المستعمل بالنسبة للزاويا الصغيرة يتحقق .

#### تمرين 5

يتكون متذبذب مرن من جسم صلب ذي كتلة  $m = 250g$  مشدود بطرف نابض لفاته غير متصلة ،



وكتلته مهملة ، وصلابته  $k = 10N/m$  .

يمكن للجسم أن يتذبذب أفقيا فوق ساق .

ندرس حركة  $G$  مركز قصور تاجسم على

المحور الأفقي  $(O, \vec{i})$  لمعلم  $\mathcal{R}(O, \vec{i}, \vec{j}, \vec{k})$

متعامد وممنظم ومرتببط بمرجع أرضي ، ونمعلم

موضعه بالأفصول  $x$  . تنطبق النقطة  $O$  مع  $G_0$  موضع  $G$  عند التوازن .

الاحتكاكات غير مهملة ، إذ نعتبر أن قوى الاحتكاك مكافئة لقوة وحيدة  $\vec{f} = -\mu\vec{v}$  حيث  $\vec{v}$  متجهة سرعة  $G$  و  $\mu$  معامل موجب .

1 - باستعمال الوثيقة (1) عين

شبه الدور  $T$  للذبذبات وقارنه

مع  $T_0$  الدور الخاص للنواس .

2 - ماذا يمثل المنحنيان (أ) و

(ب) في الوثيقة الأولى ؟

3 - كيف تفسر تناقص الطاقة

الميكانيكية  $E_m$  للمتذبذب .

4 - أ - ما سرعة  $G$  عند

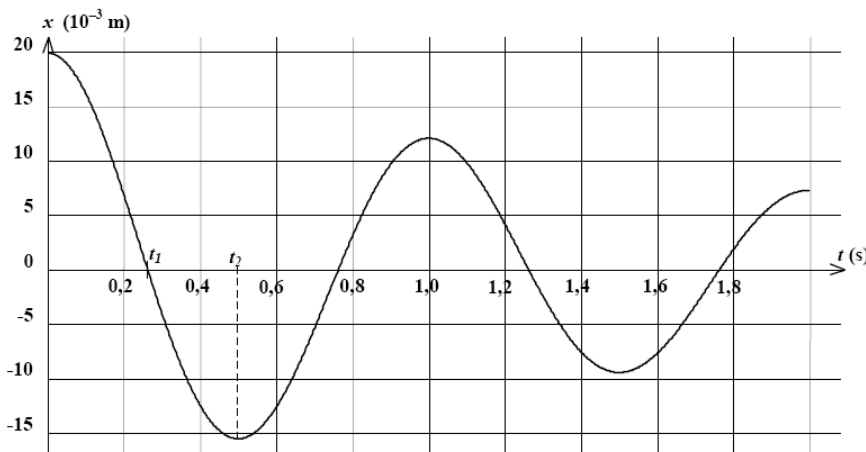
اللحظتين  $t_1$  و  $t_2$  ؟ علل

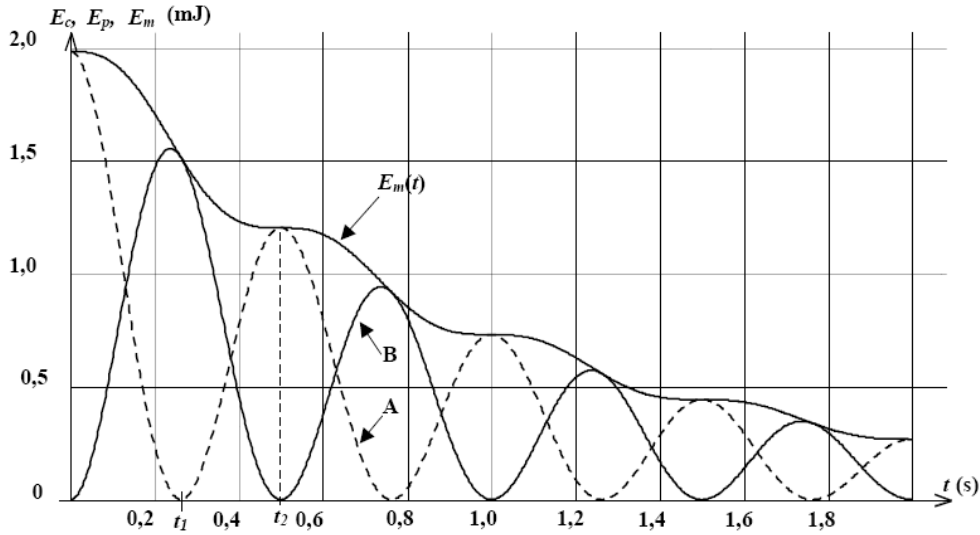
جوابك .

ب - استنتج قيمة الشدة  $f$

عند هاتين اللحظتين .

ج - علل شكل المنحنى  $E_m$  .

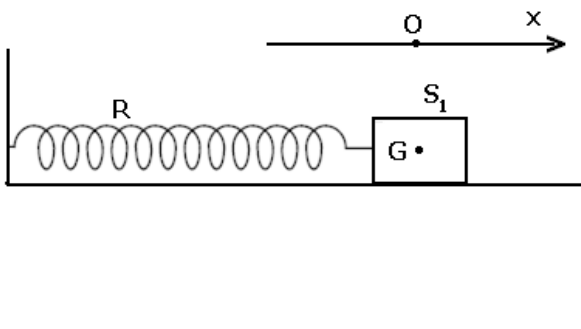




### تمرين 6

نهمل جميع الاحتكاكات ونأخذ  $g = 10 \text{ m/s}^2$

- I - نعتبر التركيب التجريبي الممثل في الشكل أسفله والمكون من :
  - نابض  $R$  لفاته غير متصلة ، ومثلته مهملة وصلابته  $k$
  - جسم صلب  $S_1$  كتلته  $m_1$  .

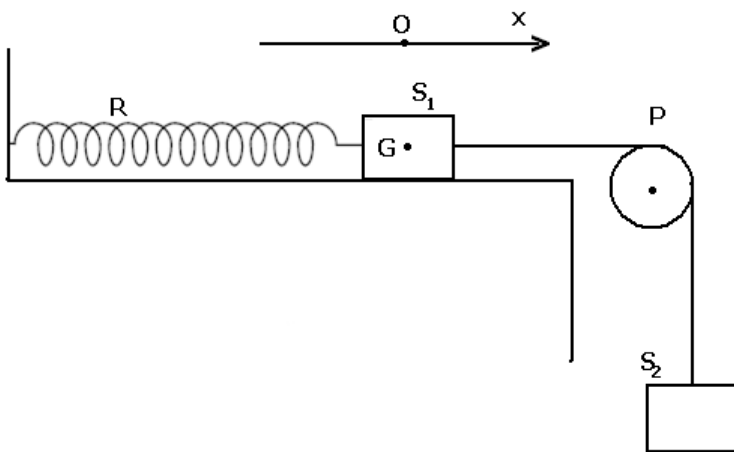


نزيح الجسم  $S_1$  عن موضع توازنه ، في المنحنى الموجب ، بمسافة  $x_0$  ثم نحرره بدون سرعة بدئية في اللحظة  $t = 0$  . نختار كمرجع لطاقة الوضع المرنة ، الموضع الذي يكون فيه النابض غير مشوه ومرجعا لطاقة الوضع الثقالية المستوى الأفقي المار من  $G$  .

1 - أعط تعبير الطاقة الحركية للمجموعة {الجسم  $S_1$  ، النابض } .

2 أعط تعبير طاقة الوضع للمجموعة {الجسم  $S_1$  ، النابض } . واستنتج تعبير طاقتها الميكانيكية في لحظة  $t$  بدلالة  $k$  و  $x$  و  $\dot{x}$  .

3

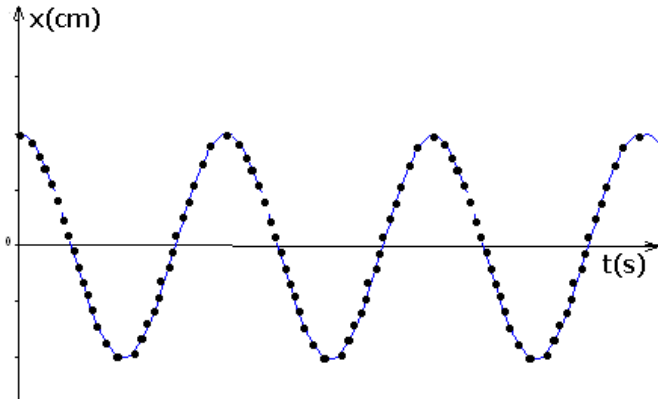


II - نثبت المتذبذب المرن الأفقي السابق ، بطرف خيط غير قابل الامتداد وكتلته مهملة يمر دون انزلاق بمجرى بكرة  $(P)$  شعاعها  $r$  وكتلتها  $M$  ، ونعلق بالطرف الأخر جسما صلبا  $(S_2)$  كتلته  $m_2 = m_1 = m$  ( أنظر الشكل ) عزم قصور البكرة  $J_\Delta$  بالنسبة للمحور الأفقي المار من مركزها هو  $J_\Delta = \frac{1}{2} Mr^2$

حيث  $M = 2m$  .

1 - حدد بدلالة المقادير اللازمة إطالة النابض عند التوازن .

2 - نزيح الجسم ( $S_2$ ) نحو الأسفل بمسافة  $z_m$  ثم نحرره بدون سرعة بدئية عند اللحظة  $t=0$  . يمثل الشكل أسفله تسجيل حركة نقطة من  $S_1$  بالسلم الحقيقي ، خلال مدد زمنية متساوية ومنتالية  $\tau = 40ms$  .



2 - 1 عين الدور  $T_0$  للمتذبذب .

2 - 2 عين الوسع  $x_m$  لحركة  $S_1$  .

3 - باعتمادك على العلاقة الأساسية للتحويل بين أن المعادلة التفاضلية لحركة الجسم  $S_1$

$$\ddot{x} + \frac{1}{3} \frac{k}{m} x = 0$$

تكتب على الشكل التالي :  $\ddot{x} + \frac{1}{3} \frac{k}{m} x = 0$  (  $x$  أفصول مركز قصور الجسم  $S_1$  عند اللحظة  $t$  )

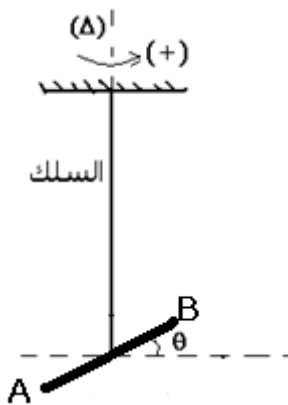
4 - أكتب المعادلة الزمنية لحركة  $S_1$  .

5 - حدد صلابة النابض  $k$  علما أن  $m = 200g$

### تمرين 7

يتكون نواس اللي من سلك فولادي رأسي ثابتة له  $C$  مثبت من طرفه الأعلى في حامل ، ويحمل في طرفه الأسفل قضيبا متجانسا  $AB$  ، طوله  $\ell = 2cm$  ، عزم قصوره بالنسبة لمحور رأسي هو  $J_\Delta = 4.10^{-4} kg.m^2$  .

ندير القضيب  $AB$  أفقيا حول المحور  $(\Delta)$  في المنحنى الموجب بالزاوية  $\theta_m$  انطلاقا من موضع توازنه ، ثم نحرره بدون سرعة بدئية في اللحظة ذات التاريخ  $t=0$  .



نعمل موضع القضيب في كل لحظة بأفصوله الزاوي  $\theta$  . الذي نقيسه بالنسبة لموضع التوازن . نهمل جميع الاحتكاكات ونأخذ  $\pi^2 = 10$  .

1 - بتطبيق العلاقة الأساسية للتحويل ، أوجد المعادلة التفاضلية لحركة القضيب ، واستنتج تعبير الدور الخاص  $T_0$  بدلالة  $J_\Delta$  و  $C$  .

2 - باختيار موضع التوازن مرجعا لطاقة الوضع للي ، أوجد تعبير الطاقة الميكانيكية للمجموعة { حامل ، سلك ، قضيب } بدلالة  $J_\Delta$  و  $C$  والأفصول الزاوي  $\theta$  والسرعة الزاوية  $\dot{\theta}$  .

3 - يمثل المبيان أسفله مخططي الطاقة الميكانيكية وطاقة وضع اللي للمجموعة . باعتمادك على هذا المبيان أوجد :

3 - 1 القيمة القصوى لطاقة الوضع للي .

3 - 2 الوسع  $\theta_m$

3 - 3 ثابتة اللي للسلك  $C$  .

4 - أعط المعادلة الزمنية لحركة القضيب .

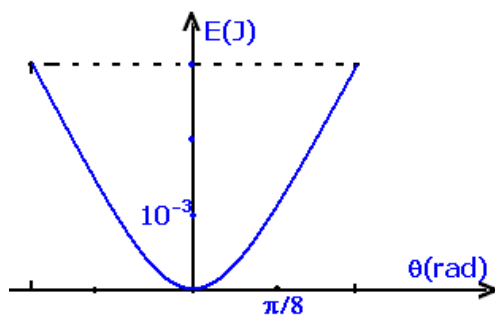
5 - ثبت على القضيب وعلى نفس المسافة  $d = \ell/4$  من

المحور  $(\Delta)$  سحمتين مماثلتين كتليتهما  $m_1 = m_2 = m$  . ونزيح

القضيب عن موضع توازنه بنفس الزاوية  $\theta_m$  ونحرره بدون سرعة بدئية .

أحسب الكتلة  $m$  ، علما أن المتذبذب ينجز 10 ذبذبات خلال مدو  $\Delta t = 15s$  .

نعطي  $J'_\Delta = J_\Delta + 2md^2$  عزم قصور المجموعة { القضيب ، السحمتين } بالنسبة للمحور  $\Delta$  .



## تصحيح تمارين حول درس مظاهر الطاقة .

### تمرين 1

1 - حساب طاقة الوضع المرنة المخزونة في النابض عند انضغاطه :  
نعتبر الحالة المرجعية لطاقة الوضع المرنة عندما يكون النابض غير مشوه :  
 $E_{pe} = \frac{1}{2}kx^2 + Cte$  في الحالة المرجعية :  $E_{pe} = 0$  عند  $x = 0$  أي أن  $Cte = 0$  وبالتالي فطاقة الوضع

$$E_{pe} = \frac{1}{2}kx^2 \text{ : المرنة في هذه الحالة هي}$$

قبل قذف الكرة يكون النابض مضغوطا حيث طوله يساوي  $\ell_0/2$  أي أن تقلص النابض هو

$$E_{pe} = \frac{1}{8}k\ell_0^2 = 6,3 \cdot 10^{-3} J \text{ وبالتالي فإن } x = \left| \frac{\ell_0}{2} - \ell_0 \right| = \left| \frac{\ell_0}{2} \right|$$

2 - شكل الطاقة التي اكتسبتها الكرة : طاقة حركية  
السرعة القصوية لإرسال الكرة :

عند مرور الكرة والنابض من النقطة  $O$  تكون للكرة سرعة قصوية عند مروره من موضع توازنه حيث أنه حسب المعطيات كل طاقة الوضع المرنة تكتبها الكرة على شكل طاقة حركية :

$$E_{pe} = \frac{1}{2}mv_{\max}^2 \Rightarrow v_{\max} = \sqrt{\frac{2E_{pe}}{m}} = 0,36 m/s$$

### تمرين 2

تعيين الدور الخاص من المبيان :  $T_0 = 0,5s$

لنستنتج عزم قصور الساق :

من خلال المنحنى يتبين أن حركة النواس تذبذبية جيئية وتوصلنا خلال الدرس أن دورها الخاص هو

$$T_0 = 2\pi\sqrt{\frac{J_{\Delta}}{C}} \Rightarrow T_0^2 = 4\pi^2 \frac{J_{\Delta}}{C}$$

$$J_{\Delta} = \frac{C.T_0^2}{4\pi^2} = 1,25 \cdot 10^{-7} kg.m^2$$

يلاحظ أن هذه القيمة صغيرة جدا .

2

التسجيل .

3 - حساب الطاقة الحركية للنواس عند مروره من موضع توازنه :

موضع التوازن تكون سرعة النواس قصوية وتكون  $\theta = 0$

بما أن الاحتكاكات مهملة فالطاقة الميكانيكية تكون منحفضة خلال حركة النواس وتعبيرها يكون عند

$$\theta = \theta_m \text{ هي } E_m = \frac{1}{2}C\theta_m^2 + 0 = \frac{1}{2}C\theta_m^2 \text{ وعند موضع التوازن تكون } \theta = 0 \text{ و } \dot{\theta} = \dot{\theta}_m \text{ أي أن سرعة}$$

$$E_m = \frac{1}{2}J_{\Delta}\dot{\theta}_m^2 + 0 = \frac{1}{2}J_{\Delta}\dot{\theta}_m^2 \text{ وبالتالي وبالتالى}$$

$$\frac{1}{2}J_{\Delta}\dot{\theta}_m^2 = \frac{1}{2}C\theta_m^2 \Rightarrow \dot{\theta}_m = \theta_m\sqrt{\frac{C}{J_{\Delta}}} \text{ انحفاظ الطاقة الميكانيكية يكافئ}$$

تطبيق عددي :

$$\theta_m = 10^\circ = \frac{\pi}{18} rad$$

$$\dot{\theta}_m = 2,02 rad/s$$

4 - حساب طاقة الوضع اللي  $E_{pt}$  والطاقة الحركية  $E_C$  للنواس عند  $\theta = 0,8rad$

لا يمكن لأن القيمة القصوية لهذه الحركة هي  $\theta_m = 10^\circ = \frac{\pi}{18} = 0,174rad < 0,8rad$

يمكن ان نتعامل نع هذا التمرين باعتبار  $\theta = 0,08rad = 4,5^\circ$

نعلم أن  $E_{pt} = \frac{1}{2}C\theta^2 + Cte$  نختار الحالة المرجعية التي يكون فيها القضيب في حالة توازنه المستقر

حيث  $\theta = 0$  وبالتالي فالثابتة  $Cte = 0$  أي أن  $E_{pt} = \frac{1}{2}C\theta^2$

تطبيق عددي :  $E_{pt} = 0,64.10^{-7} J$

الطاقة الحركية للنواس هي :

نعلم أ، الطاقة الميكانيكية للنواس هي :

$$E_m = E_{pt} + E_C \Rightarrow E_C = E_m - E_{pt}$$

$$E_C = \frac{1}{2}C(\theta_m^2 - \theta^2) = 0,024.10^{-5} J$$

### تمرين 3

1 - دور الذبذبات الصغيرة :

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

تطبيق عددي :  $T_0 = 2,01s$

2 - تعبير طاقة الوضع الثقالية للنواس الوازن :

نأخذ الحالة المرجعية  $E_{pp} = 0$  عند  $z = 0$  أي أننا نختار المحور  $(O, \vec{k})$  موجه نحو الأعلى و  $O$  متطابقة

مع موضع التوازن  $G$  وبالتالي فإن  $E_{pp} = mgz + Cte$

في الحالة المرجعية لدينا :  $E_{pp} = 0 = 0 + Cte \Rightarrow Cte = 0$  أي أن  $E_{pp} = mgz$  بحيث أن

$$E_{pp} = mgd(1 - \cos\theta) \text{ فإن } z = d(1 - \cos\theta)$$

باعتبار أن الذبذبات ذات وسع صغير فإن  $1 - \cos\theta = \frac{\theta^2}{2}$  أي أن  $E_{pp} = \frac{1}{2}mgd\theta^2$

3 - حساب  $\dot{\theta}_{\max}$  السرعة الزاوية القصوى للمتذبذب

تكون للنواس الوازن سرعة زاوية قصوى عند مروره من موضع توازنه أي  $\theta = 0$  أي أن  $E_{pp\min} = 0$

والطاقة الميكانيكية في هذه الحالة هي  $E_m = \frac{1}{2}J_\Delta\dot{\theta}_{\max}^2$

بما أن الاحتكاكات مهملة فإن هناك انحفاظ الطاقة الميكانيكية أي أن الطاقة الميكانيكية للنواس عند

$$E_m = E_{pp\max} + E_{C\min} = E_{pp\max} + 0 = E_{pp\max} \quad \theta = \theta_{\max}$$

موضع توازنه أي أن :

$$E_{pp\max} = \frac{1}{2}J_\Delta\dot{\theta}_{\max}^2 \Rightarrow \dot{\theta}_{\max} = \sqrt{\frac{2E_{pp\max}}{J_\Delta}}$$

$$\dot{\theta}_{\max} = 0,25rad$$

### تمرين 4

- 1 - تحديد المنحنى الموافق لكل شكل من أشكال الطاقة : أنظر الشكل جانبه
- 2 - قيمة الدور  $T_0$  لحركة النواس الوازن :

يلاحظ من خلال المنحنيات  $E_{pp}$  أو  $E_C$  دالتين دورتين دور كل منهما هو  $T = \frac{T_0}{2}$  أي أن  $T_0 = 2T$

وحسب الشكل فإن  $T = 1s \Rightarrow T_0 = 2s$

- 3 - أ - طول النواس البسيط الذي له نفس الدور الخاص  $T_0$  :

نعلم أن دور النواس البسيط :  $T_0 = 2\pi\sqrt{\frac{\ell}{g}}$  لكي

يكون متوافق مع النواس الوازن الذي دوره  $T_0 = 2s$

$$4 = 4\pi^2 \frac{\ell}{g} \Rightarrow \ell = \frac{g}{\pi^2} = 1m$$

ب - تعبير طاقة الوضع الثقالية الفصوى للنواس

$$E_{pp} = mg\ell(1 - \cos\theta) \text{ : البسيط}$$

بالنسبة لدبدبات ذات وسع صغير لدينا

$$E_{pp} = \frac{1}{2}mg\ell\theta^2 \text{ أي أن } 1 - \cos\theta = \frac{\theta^2}{2}$$

ج - لتأكد من أن التقريب المستعمل بالنسبة للزوايا

الصغيرة يتحقق أي قانون التوافق نحسب  $\theta_{\max}$  من

خلال المعادلة التالية:  $E_{pp\max} = \frac{1}{2}mg\ell\theta_{\max}^2$  باعتبار أن للنواس البسيط نفس الطاقة الميكانيكية نجد أن

$$\theta_{\max} = \sqrt{\frac{2E_{pp\max}}{mg\ell}} = 0,226rad = 13^\circ$$

## تمرين 5

- 1 - تحديد شبه الدور  $T$  انطلاقا من المنحنى في الوثيقة جانبه :

من خلال الشكل يتبين أن شبه الدور هو :  $T = 1s$

الدور الخاص للنواس هو :

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

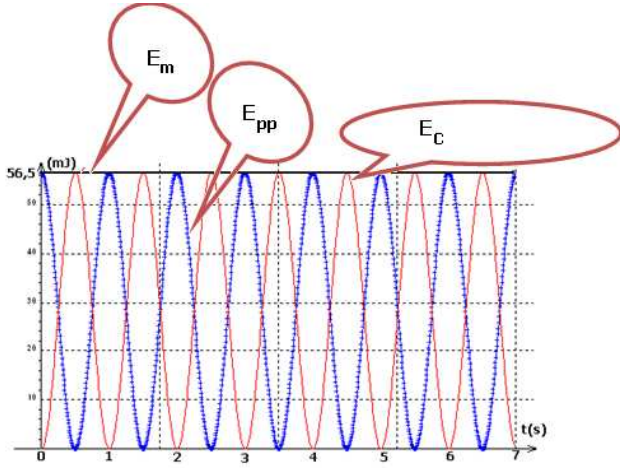
- 2 - تحديد المنحنيان (أ) و (ب) :

$$E_C = \frac{1}{2}m\dot{x}^2 \text{ : (أ) الطاقة الحركية للمتذبذب}$$

$$E_{pe} = \frac{1}{2}kx^2 \text{ و (ب) طاقة الوضع المرنة}$$

- 3 - يفسر تناقص الطاقة الميكانيكية  $E_m$  نتيجة وجود قوى الاحتكاك المسؤولة عن تبدد الطاقة على شكل طاقة حرارية .

- 4 - أ سرعة  $G$  عند اللحظة  $t_1$  :



عند اللحظة  $t_1$  لدينا  $x=0$  أي أن  $G$  تمر من موضع توازنها وبالتالي فإن السرعة في هذه النقطة قصوى أي أن الطاقة الحركية قصوى وطاقة الوضع منعدمة أي دنوية وبالتالي فالطاقة الميكانيكية

$$E_m(t_1) = E_{C_{\max}}(t_1) \Rightarrow \frac{1}{2}m\dot{x}_{\max}^2 = E_m(t_1)$$

$$\dot{x}_{\max} = \sqrt{\frac{2E_m(t_1)}{m}} = \sqrt{\frac{2 \times 1,6 \cdot 10^{-3}}{0,25}} = 0,113 \text{ m/s}$$

عند اللحظة  $t_2$  تكون الطاقة الحركية دنوية أي  $E_C(t_2) = 0 \Rightarrow v(t_2) = 0$

ب - قيمة الشدة  $\vec{f}$  عند هاتين اللحظتين :

عند اللحظة  $t_1$  تكون السرعة قصوى أي أن شدة القوة  $f = \mu v$  ستكون كذلك قصوى  $f_{\max} = \mu \cdot \dot{x}_{\max}$

عند اللحظة  $t_2$  تكون السرعة منعدمة وبالتالي فشدة القوة  $\vec{f}$  ستكون منعدمة كذلك .

ج - تليل شكل المنحنى  $E_m$

عندما تكون شدة قوة الاحتكاك منعدمة ( مثلا  $t_2$  ) فإن الطاقة الميكانيكية تنحفظ وسيكون المنحنى

$E_m$  عبارة عن جزء من عتبة أفقية ( palier ) وبعد تزداد شدة القوة أي أن الطاقة الميكانيكية تنقص .

وهذا الشكل ناتج عن أن قوى الاحتكاك غير ثابتة .

## تمرين 6

1 - تعبير الطاقة الحركية للمجموعة { الجسم الصلب ، النابض }

$$E_C = E_C(S_1) + E_C(R)$$

بما أن كتلة النابض مهملة فإن طاقته الحركية منعدمة  $E_C(R) = 0$  وبالتالي فإن الطاقة الحركية

$$E_C = \frac{1}{2}m\dot{x}^2 \text{ هي للمجموعة}$$

2 - تعبير طاقة الوضع للمجموعة :

$E_p = E_{pp} + E_{pe}$  بحيث أن  $E_{pp}$  طاقة الوضع الثقالية للجسم وهي منعدمة لأنه حسب المعطيات أن

$E_{pp} = 0$  في المستوى الذي يمر من  $G$  ( حركة  $G$  أفقية وبالتالي فإن  $z = 0$  ) و  $E_{pe}$  طاقة الوضع

المرنة للنابض وهي :  $E_{pe} = \frac{1}{2}kx^2 + Cte$  تمثل  $x$  إطالة النابض عند اللحظة  $t$  لكون أن  $\Delta \ell_0 = 0$  لأن

النابض أفقي .

حسب الحالة المرجعية أن  $E_{pe} = 0$  عند  $x = 0$  أي أن  $Cte = 0$  وبالتالي فإن  $E_p = \frac{1}{2}kx^2$

نستنتج الطاقة الميكانيكية للمجموعة :

$$E_m = \frac{1}{2}m\dot{x}^2 + \frac{1}{2}kx^2$$

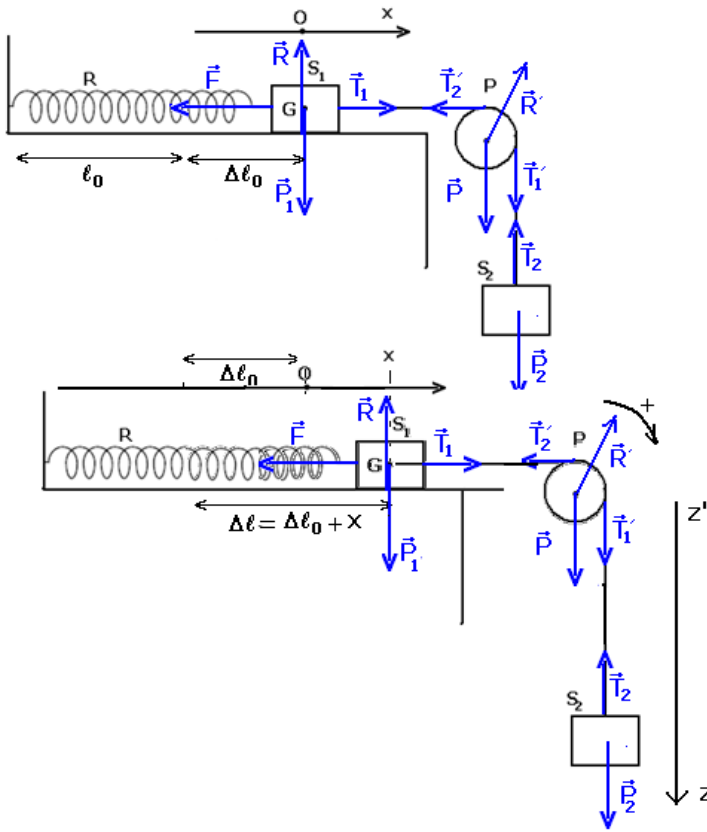
3 - المعادلة التفاضلية لحركة المتذبذب المرن :

بما أن الاحتكاكات مهملة فإن الطاقة الميكانيكية تنحفظ أي أن  $\frac{dE_m}{dt} = 0$  وبالتالي فإن :

$$kx\dot{x} + m\dot{x}\ddot{x} = 0 \Rightarrow kx + m\ddot{x} = 0 \quad (\dot{x} \neq 0)$$

$$\ddot{x} + \frac{k}{m}x = 0$$





II - 1 إطالة النابض عند التوازن :

من خلال التبيانة ، وبتطبيق شرطا التوازن على كل من الجسم  $S_1$  و الجسم  $S_2$  في حركة إزاحة والبكرة وهي في حركة دوران نحصل على :  
دراسة توازن الجسم  $S_1$  :

القوى المطبقة على  $S_1$  :  $\vec{P}_1$  وزن الجسم و  $\vec{R}$  تأثير السطح الأفقي و  $\vec{T}_1$  و توتر الخيط و  $\vec{F}$  قوة ارتداد النابض .

$$\vec{P}_1 + \vec{T}_1 + \vec{R} + \vec{F} = \vec{0}$$

نسقط هذه العلاقة على  $(O, \vec{i})$  :

$$(1) -k\Delta\ell_0 + T_1 = 0$$

دراسة توازن الجسم  $S_2$  :

القوى المطبقة على الجسم  $S_2$  :  $\vec{P}_2$  وزن الجسم  $S_2$  ،  $\vec{T}_2$  توتر الخيط .

$$\vec{P}_2 + \vec{T}_2 = \vec{0}$$

إسقاط العلاقة على  $(O, \vec{k})$  : (2)  $mg - T_2 = 0$

دراسة توازن البكرة ( قابلة للدوران حول محور ثابت )

القوى المطبقة على البكرة :  $\vec{P}$  وزن البكرة ،  $\vec{R}'$  تأثير المحور على البكرة ،  $\vec{T}_1'$  توتر الخيط و  $\vec{T}_2'$  توتر الخيط .

$$\mathcal{M}_\Delta(\vec{P}) + \mathcal{M}_\Delta(\vec{R}') + \mathcal{M}_\Delta(\vec{T}_1') + \mathcal{M}_\Delta(\vec{T}_2') = 0$$

$\mathcal{M}_\Delta(\vec{P}) = 0$  و  $\mathcal{M}_\Delta(\vec{R}') = 0$  لكون خطي تأثيرهما يمر من مجرى البكرة .

$$\mathcal{M}_\Delta(\vec{T}_1') + \mathcal{M}_\Delta(\vec{T}_2') = 0 \Rightarrow -T_1' \cdot r + T_2' \cdot r = 0$$

$$T_1' = T_2'$$

وبما أن الخيط غير قابل الامتداد وكتلته مهملة :  $T_1' = T_1$  و  $T_2' = T_2$  وبالتالي فإن  $T_1 = T_2$

ومن العلاقتين (1) و (2) نستنتج أن  $\Delta\ell_0 = \frac{mg}{k}$

1 - 2 الدور  $T_0$  للمتذبذب وهو حسب التسجيل لدينا  $T_0 = 30 \cdot \Delta t = 1,2s$

2 - 2 الوسع هو حسب المبيان :  $x_m = 2cm = 2 \cdot 10^{-2}m$

3 - 1 المعادلة التفاضلية لحركة الجسم  $S_1$

دراسة حركة الجسم  $S_1$  وهو في حركة إزاحة :

القوى المطبقة على  $S_1$  :  $\vec{P}_1$  وزن الجسم و  $\vec{R}$  تأثير السطح الأفقي و  $\vec{T}_1$  توتر الخيط و  $\vec{F}$  قوة ارتداد النابض .

نطبق القانون الثاني لنيوتن في مرجع مرتبط بالأرض نعتبره غاليليا :

$$\vec{P}_1 + \vec{T}_1 + \vec{R} + \vec{F} = m \cdot \vec{a}$$

نسقط هذه العلاقة على  $(O, \vec{i})$  :  $-k\Delta\ell + T_1 = m_1 \cdot \ddot{x}$  بحيث أن  $\Delta\ell$  هي إطالة النابض عند اللحظة  $t$  وهي حسب الشكل :

$$-k(\Delta\ell_0 + x) + T_1 = m_1 \cdot \ddot{x} \quad : \Delta\ell = \Delta\ell_0 + x$$

دراسة حركة الجسم  $S_2$  :

القوى المطبقة على الجسم  $S_2$  :

$\vec{P}_2$  وزن الجسم  $S_2$  ،  $\vec{T}_2$  توتر الخيط

نطبق القانون الثاني لنيوتن في

مرجع مرتبط بالأرض نعتبره غاليليا :

$$\vec{P}_2 + \vec{T}_2 = m_2 \vec{a}$$

إسقاط العلاقة على  $(O, \vec{k})$  :

$$(2) \quad m_2 g - T_2 = m_2 \ddot{z}$$

دراسة حركة البكرة ( حركة دوران حول محور ثابت )

القوى المطبقة على البكرة :  $\vec{P}$  وزن البكرة ،  $\vec{R}'$  تأثير المحور على البكرة ،  $\vec{T}'_1$  توتر الخيط و  $\vec{T}'_2$  توتر الخيط .

نطبق العلاقة الأساسية للتحريك في مرجع مرتبط بالأرض نعتبره غاليليا :

$$\mathcal{M}_\Delta(\vec{P}) + \mathcal{M}_\Delta(\vec{R}') + \mathcal{M}_\Delta(\vec{T}'_1) + \mathcal{M}_\Delta(\vec{T}'_2) = J_\Delta \cdot \ddot{\theta}$$

$\mathcal{M}_\Delta(\vec{P}) = 0$  و  $\mathcal{M}_\Delta(\vec{R}') = 0$  لكون خطي تأثيرهما يمر من مجرى البكرة .

$$\mathcal{M}_\Delta(\vec{T}'_1) + \mathcal{M}_\Delta(\vec{T}'_2) = J_\Delta \cdot \ddot{\theta} \Rightarrow -T'_1 \cdot r + T'_2 \cdot r = J_\Delta \cdot \ddot{\theta}$$

بما أن الخيط غير قابل الانزلاق على مجرى البكرة فإن  $\ddot{x} = \ddot{z} = r\ddot{\theta} \Rightarrow \ddot{\theta} = \frac{\ddot{x}}{r}$

$$-T'_1 + T'_2 = J_\Delta \frac{\ddot{x}}{r^2}$$

وبما أن الخيط غير قابل الامتداد وكتلته مهملة :  $T'_1 = T_1$  و  $T'_2 = T_2$  بالتالي  $(3) \quad -T_1 + T_2 = J_\Delta \frac{\ddot{x}}{r^2}$

نعوض العلاقتين (1) و (2) في العلاقة (3) نستنتج أن

$$-(m_1 \cdot \ddot{x} + k(\Delta\ell_0 + x)) + (m_2 g - m_2 \ddot{x}) = J_\Delta \frac{\ddot{x}}{r^2}$$

$$\ddot{x} \left( m_1 + m_2 + \frac{J_\Delta}{r^2} \right) - m_2 g + k\Delta\ell_0 + kx = 0$$

$$-m_2 g + k\Delta\ell_0 = 0 \Rightarrow \ddot{x} \left( m_1 + m_2 + \frac{J_\Delta}{r^2} \right) + kx = 0$$

$$m_1 = m_2 = m$$

$$J_\Delta = \frac{1}{2} Mr^2 = mr^2$$

$$3m\ddot{x} + kx = 0 \Rightarrow \ddot{x} + \frac{k}{3m} x = 0$$

3 \_ 2 المعادلة الزمنية لحركة المتذبذب :

بما أن المعادلة التفاضلية خطية ومن الدرجة الثانية فإنها تقبل حلا جيبيًا على الشكل التالي

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

بحيث أن  $T_0 = 1,2s$  و  $x_m = 2.10^{-2}m$

تحديد  $\varphi$  ، عند اللحظة  $t = 0$  لدينا

$$x(0) = x_m = x_m \cos \varphi \Rightarrow \cos \varphi = 1$$

$$\varphi = 0$$

5 - صلابة النابض :

من خلال المعادلة التفاضلية فإن الدور الخاص لحركة  $S_1$  هو :

$$T_0 = 2\pi\sqrt{\frac{3m}{k}} \Rightarrow k = \frac{12\pi^2 \cdot m}{T_0^2} = 16,7N/m$$

### تمرين 7

1 - المعادلة التفاضلية لحركة القضيب :

بنفس الطريقة المتبعة في التمارين السابقة نتوصل إلى المعادلة التفاضلية التالية

$$\ddot{\theta} + \frac{C}{J_{\Delta}}\theta = 0$$

2

طاقة الوضع للمجموعة قضيب وسلك هي :  $E_p = E_{pt} = \frac{1}{2}C\theta^2 + Cte$  وحسب الحالة المرجعية فإن

$Cte = 0$  أي أن الطاقة الميكانيكية للقضيب هي :

$$E_m = \frac{1}{2}J_{\Delta}\dot{\theta}^2 + \frac{1}{2}C\theta^2$$

3 - 1 القيمة القصوى لطاقة الوضع اللي :  $E_{Pt\max} = 3.10^{-3}J$

$$3 - 2 \text{ الوسع } \theta_m = \frac{\pi}{4} \text{ rad}$$

3 - 3 ثابتة اللي للسلك :

$$E_{Pt\max} = \frac{1}{2}C\theta_{\max}^2 \Rightarrow C = \frac{2E_{Pt\max}}{\theta_{\max}^2} = 9,72.10^{-3} N.m / rad$$

4 - المعادلة الزمنية لحركة القضيب :  $\theta = \frac{\pi}{4} \cos\left(\frac{2\pi}{T_0}t + \varphi\right)$

$$T_0 = 2\pi\sqrt{\frac{J_{\Delta}}{C}} = 2\pi\sqrt{\frac{4.10^{-4}}{9,7.10^{-3}}} = 1,3s$$

بالنسبة ل  $\varphi$  فحسب الشروط البدئية أنه عند اللحظة  $t = 0$  لدينا  $\varphi = 0$   $\theta(0) = \theta_m = \theta_m \cos \varphi$

$$\theta = \frac{\pi}{4} \cos(5t)$$

5

القضيب فإن المجموعة المحصل عليها تكون متذبذب ميكانيكي وهو نواس اللي حيث معادلته التفاضلية

على الشكل التالي :  $\ddot{\theta} + \frac{C}{J'_{\Delta}}\theta = 0$  بحيث أن  $J'_{\Delta}$  عزم قصور المجموعة وهي حسب المعطيات

: أي أن المعادلة التفاضلية تصعب على الشكل التالي :  $J'_\Delta = J_\Delta + 2m\left(\frac{\ell}{4}\right)^2$

$$\ddot{\theta} + \frac{C}{J_\Delta + 2m\left(\frac{\ell}{4}\right)^2} \theta = 0 \Rightarrow \ddot{\theta} + \frac{C}{J_\Delta + \frac{m\ell^2}{8}} \theta = 0$$

$$T'_0 = 2\pi \sqrt{\frac{J_\Delta + \frac{m\ell^2}{8}}{C}} \Rightarrow T_0'^2 = \frac{4\pi^2 \left( J_\Delta + \frac{m\ell^2}{8} \right)}{C} \Rightarrow CT_0'^2 = 4\pi^2 J_\Delta + 4\pi^2 \frac{m\ell^2}{8}$$

$$m = \frac{2CT_0'^2}{10\ell} - \frac{8J_\Delta}{\ell^2} = 2,9kg$$