

# السقوط الرأسي لجسم صلب

## I – مجال الثقالة

### تعريف

كل جسم موجود على سطح الأرض أو في الحيز المحيط بها يخضع لقوة مطبقة من طرف الأرض تسمى بوزن الجسم ونرمز لها بـ  $\bar{P}$ . هذه القوة هي ناتجة عن المجال المحدث من طرف الأرض يسمى بمجال الثقالة ونرمز له بـ  $\bar{g}$ .

العلاقة بين  $\bar{P}$  و  $\bar{g}$  هي :  $\frac{1}{m} \bar{P} = \bar{g}$  حيث  $m$  كتلة الجسم.

مميزات متوجهة مجال الثقالة :

– الاتجاه : الرأسي المار من مركز قصور الجسم .

– المنحى : نحو الأرض

– المنظم : شدة مجال الثقالة ونعبر عنها بالوحدة  $N/kg^{-1}$

**ملحوظة :** تتعلق شدة مجال الثقالة بالارتفاع وبالعرض .

## II – القوى المطبقة من طرف الماء

### 1 – قوى الاحتكاك المائي

كل جسم في حركة داخل ماء يخضع إلى قوى احتكاك مطبقة عليه من طرف هذا الأخير . تكافيء هذه القوى المطبقة من طرف الماء على الجسم المتحرك ، قوة وحيدة تسمى قوة الاحتكاك المائي

مميزات قوة الاحتكاك المائي :

الأصل : مركز قصور الجسم

خط تأثيرها هو اتجاه متوجهة سرعة مركز القصور  $G$  للجسم

المنحى : عكس منحى متوجهة مركز قصور الجسم

الشدة : تتعلق بشكل الجسم وبأبعاده ، وبحالة سطحه ، وتتعلق كذلك بزوجة الماء وبسرعة الجسم المتحرك بالنسبة للماء .

نندرج شدتها بالعلاقة التالية :  $f = k.v_G^n$  حيث  $k$  ثابتة تتعلق بطبيعة الماء وبشكل الجسم الصلب

نضع  $v = v_G$  ، فتسير العلاقة  $f = k.v^n$  .

**ملحوظة :** عندما تكون قيمة السرعة صغيرة ، نأخذ  $n=1$  ، فتصبح العلاقة السابقة كالتالي :  $f = k.v$  ، في هذه الحالة تتعلق  $k$  بزوجة الماء .

عندما تكون قيمة السرعة  $v$  كبيرة ، نأخذ  $n=2$  تصبح العلاقة السابقة  $f = k.v^2$  في هذه الحالة ، لا تتعلق  $k$  بزوجة الماء ، بل تتعلق بكتلته الحجمية.

### 2 – دافعة أرخميدس

يخضع كل جسم مغمور كلياً أو جزئياً في ماء لقوى تماس ضاغطة مطبقة على سطح الجسم ، يسمى مجموع هذه القوى بدافعة أرخميدس .

مميزاتها هي :

– نقطة تأثيرها : مركز ثقل الماء المزاح

– الاتجاه : الخط الرأسي

– المنحى : نحو الأعلى

– الشدة : تساوي شدة وزن الحجم المزاح للماء :  $\bar{F}_A = -\rho_f V \bar{g}$

بحيث أن  $\rho_f$  الكتلة الحجمية للماء بـ  $kg/m^3$

$V$  الحجم المزاح للماء (  $m^3$  )

و : شدة مجال الثقالة (  $N/kg$  ) أو  $m/s^2$  (  $N$  )

شدة دافعة أرخميدس ( $F_A$ )

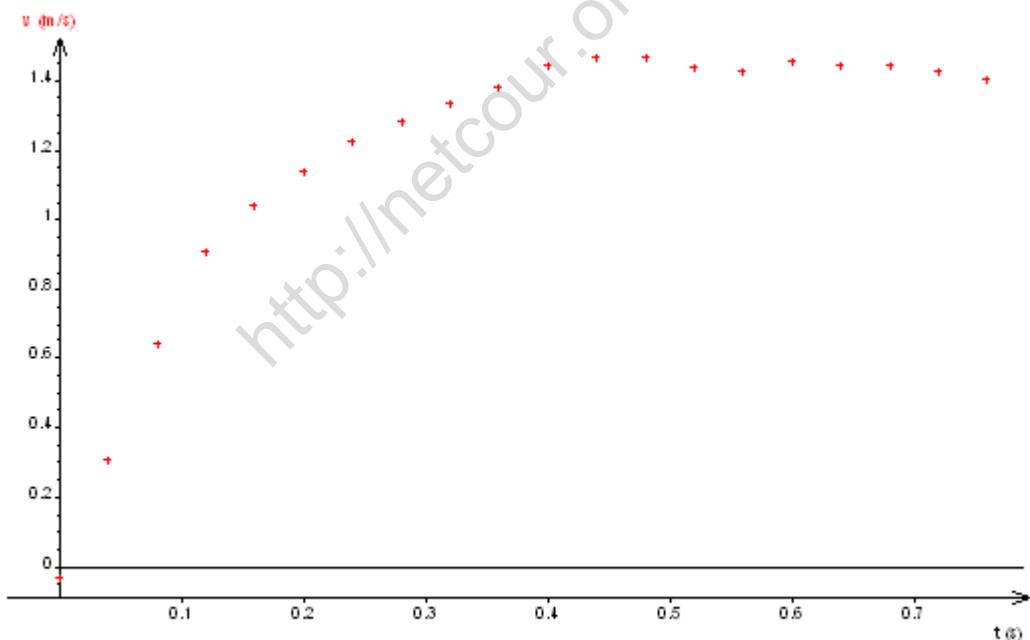
ملحوظة :  $\vec{F}_A = -\vec{P}_f$  هي وزن الحجم المزاح .

نبين أن  $\frac{\vec{F}_A}{\vec{P}_s} = \frac{\rho_f}{\rho_s}$  حيث  $P_s$  هو وزن الجسم الصلب المغمور في الماء و  $\rho_f$  كتلته الحجمية .

أذا كانت  $\rho_f$  أصغر بكثير من  $\rho_s$  فأن  $F_A$  تصغر بكثير من  $P_s$  هذه الحالة نجدها عندما يكون الماء غلزاً .

### III – السقوط الرأسي باحتكاك النشاط التجريبي

الهدف من التجربة : نمذجة حركة سقوط كرية في ماء بطريقة أولية العدة التجريبية : مackbar مدرج من فئة 1l . محلول الغليسيرول المخفف كتلته الحجمية  $\rho_f = 1,07 g / ml$  ، كرية فولاذية كتلتها  $m_b = 6,88g$  وشعاعها  $R=5,9mm$  نسجل حركة الكرية في السائل بواسطة كاميرا رقمية ونحفظ الشريط المسجل لحركة الكرية في ملف من نوع (avi) . نستعمل برنم أفيميكا Avimeca لعملية تحديد مواضع النقط الموافقة لمواقع G مركز قصور الكرية خلال سقوطها مع اختيار محور رأسي موجه نحو الأسفل فنكتب قيم الأزواج ( $t, y$ ) . نرسل جدول القياس إلى برنم المجدول وراسم المنحنيات regressi ، وبعد تعريف إحداثية متوجهة السرعة  $\bar{v}_G$  وهي  $v = \frac{dy}{dt}$  يقوم البرنامج بحساب قيم  $v$  ثم رسم منحنى تغيرات  $v$  بدلالة الزمن  $t$  على الشاشة ، ثم نحفظ الملف .



منحنى تغير سرعة مركز قصور الكرية خلال سقوطها في سائل الغليسيرول مخفف

استئثار

1 – استغلال المنحنى  $v=f(t)$

أ – يبرز المنحنى وجود نظامين ، حدد مبيانيا المجال الزمني لكل نظام مبرزا طبيعة حركة G مركز قصور الكرية في كل نظام .

ب – هل تتزايد أم تتناقص متوجهة التسارع  $\bar{a}_G$  مركز قصور الكرية خلال الحركة ؟ علل جوابك .

ج – مثل على الشكل الخط المقارب للمنحنى .

يمثل نقطة تقاطع هذا الخط مع محور السرعات قيمة السرعة الحدية  $v_\ell$  . حدد قيمة  $v_\ell$  .

د - مثل في نفس المنحنى ، المماس للمنحنى عند الأصل 0 . يتقاطع هذا المماس على الخط المقارب في نقطة أقصولها  $\tau$  نسميه الزمن المميز . عين قيمة  $\tau$  .

هـ - ما قيمة  $a_0$  لإحداثية  $\ddot{a}_0$  على المحور الرأس عند اللحظة  $t=0$  ؟

## 2 - الدراسة النظرية

أ - ذكر مرجعا يمكن اعتماده في دراسة حركة G مركز قصور الكرينة .

ب - أثناء سقوط الكرينة ، ما هي القوى المطبقة عليها . حدد مميزات كل القوى المطبقة على الكرينة . حدد من بين القوى الثلاث ، القوة التي تتغير شدتها خلال النظام البديهي .

ج - بتطبيق القانون الثاني لنيوتن على الكرينة أثناء سقوطها الرأسي في المائع في مرجع تحدده ، أكتب العلاقة التي تربط بين مجموع القوى الخارجية المطبقة على الكرينة و  $m$  كتلة الكرينة ومتوجهة التسارع لمراكز قصور الجسم  $\ddot{a}_G$  .

د - بإسقاط هذه العلاقة على المحور  $(O, \vec{k})$  الرأسي الموجه نحو الأسفل ، أثبت العلاقة التالية :

$$(1) \frac{dv}{dt} = A - Bv^n \quad \text{عبر عن } A \text{ و } B \text{ بدلالة } m \text{ و } k \text{ و } g \text{ و شدة الثقالة .}$$

هـ - بين أن سرعة G تبلغ قيمة حدية  $v_\ell$  ، واعط تعبير  $v_\ell$  بدلالة A و B و n .

$$(2) \frac{dv}{dt} = A \left( 1 - \left( \frac{v}{v_\ell} \right)^n \right) \quad \text{و - أثبت أن العلاقة (1) تكتب على النحو التالي :}$$

ز - أوجد التعبير الحرفي للإحداثية a لمتجهة التسارع  $\ddot{a}_G$  على المحور  $(O, \vec{k})$  في اللحظة  $t=0$

## 1 - المعادلة التفاضلية للحركة

دراسة حركة كرينة كتلتها m و حجمها V وكتلتها الحجمية  $\rho_{bille}$  في مائع كتلته الحجمية  $\rho_{fluide}$  في حالة سكون بالنسبة للجسم المرجعي الأرضي .

بما أمر حركة الكرينة رأسية ومنحاه نحو الأسفل ، نختار كمعلم متواحد و منظم موجه نحو الأسفل  $(O, \vec{k})$  .

- المجموعة المدرosa : الكرينة

- جرد القوى المطبقة الخارجية خلال سقوطها :

$$\vec{P} = m \cdot \vec{g} \quad \text{وزن الكرينة ، } \vec{P}$$

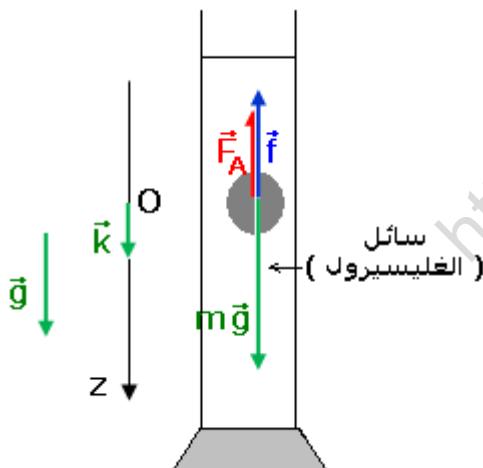
$$\vec{F}_A = -m_f \cdot \vec{g} = -\rho_f \cdot V \cdot \vec{g} \quad \text{دافعة أرخميدس : } \vec{F}_A$$

$$\vec{f} = -k \cdot v^n \cdot \vec{k} \quad \text{قوة الاحتكاك المائع : } \vec{f}$$

- نطبق القانون الثاني لنيوتن :

$$\vec{P} + \vec{F} + \vec{f} = m_{bille} \cdot \ddot{a}_G \quad \text{حيث أن } \ddot{a}_G = \vec{a} \text{ متوجه التسارع لمراكز قصور الكرينة}$$

نسقط العلاقة المتوجهة على المحور  $(O, \vec{k})$  ، نحصل على المتتساوية التالية :



$$m_{bille}g - m_f g - kv^n = m_{bille} \cdot a$$

$$(m_b - m_f)g - kv^n = m_b \cdot \frac{dv}{dt}$$

$$A = \frac{(m_b - m_f)}{m_b} g \quad B = \frac{k}{m_b}$$

$$\frac{dv}{dt} = A - Bv^n$$

تمثل هذه المعادلة ، المعادلة التفاضلية لحركة G مركز قصور الكرينة خلال السقوط الرأسى في السائل

## 2 – تحديد المقادير المميزة للحركة

### أ – النظام الدائم : السرعة الحدية للكرينة

تبين التجربة أن متجهة السرعة للكرينة تنتهي إلى قيمة حدية ، تسمى بالسرعة الحدية للكرينة  $v_\ell$

$$\frac{dv}{dt} = 0 \text{ حيث تصبح حركة الكرينة حركة مستقيمية منتظمة أي أن : } 0$$

في المعادلة التفاضلية للحركة نستنتج :

$$A - Bv_\ell^n = 0 \Rightarrow v_\ell = \left( \frac{A}{B} \right)^{\frac{1}{n}}$$

$$v_\ell = \left( \frac{g}{k} (m_b - m_f) \right)^{\frac{1}{n}}$$

– عندما تقارب سرعة الكرينة السرعة الحدية  $v_\ell$  تخضع حركة G إلى نظام يسمى **النظام الدائم** ويتميز بثبات السرعة .

### ب – النظام البديني

قبل تحرير الكرينة فهي تخضع إلى قوى مجموعها منعدم . في اللحظة  $t=0$  نحرر الكرينة ، فيصبح مجموع القوى المطبقة عليها غير منعدم ، فتبدأ حركة السقوط الرأسى للكرينة وتزايد سرعتها : تسمى هذه المرحلة **النظام البديني** بعد ذلك تتطور حركة G نحو نظام دائم يصبح فيه مجموع القوة المطبقة على الكرينة مرة أخرى منعدم :  $\sum \vec{F}_{ext} = \vec{0}$  أي أن  $a=0$  .

في المعادلة التفاضلية ، عند اللحظة  $t_0 = 0$  لدينا  $a_G(t_0 = 0) = a_0$  حيث أن  $a_0$  هو

التسارع البديني لمركز القصور G للكرينة . لدينا كذلك  $\vec{f} = \vec{0}$

$$(m_b - m_f)g = m_b \cdot a_0 \Rightarrow a_0 = \frac{(m_b - m_f)g}{m_b}$$

مبانيها ، تساوي قيمة التسارع البديني قيمة المعامل الموجه للمماس للمنحنى  $v=f(t)$  عند اللحظة  $t_0 = 0$  .

ج – الزمن المميز للحركة

يتقاطع الخط المماس للمنحنى  $v=f(t)$  مع الخط المقارب للمنحنى في نقطة أقصولها  $\tau$  نسميه **الزمن المميز للحركة**

تحدد قيمة  $\tau$  بالعلاقة :  $v_\ell = a_0 \tau$

**ملحوظة** : تمكن قيمة  $\tau$  من إعطاء رتبة قدر مدة النظام البديني .

## 3 – حل المعادلة التفاضلية للحركة بتطبيق طريقة أولير Euler

### أ – مبدأ الطريقة

- تمكن طريقة أولير من التوصل لحل تقريري للمعادلة التفاضلية للحركة بتعويض  $v(t)$  بدالة تقاربها محلياً بحيث نعلم أن

$$a(t) = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{v(t + \Delta t) - v(t)}{\Delta t} \Rightarrow a(t) = \left( \frac{dv}{dt} \right) \approx \frac{v(t + \Delta t) - v(t)}{\Delta t}$$

$$v(t + \Delta t) = v(t) + a(t) \cdot \Delta t \quad (1)$$

تتضمن هذه الطريقة مرحلتين من الحساب التي يجب إنجازها بصفة تكرارية لهذا نم وصفها بطريقة رقمية تكرارية . كما أن استعمال هذه الطريقة يستوجب معرفة سرعة مركز القصور في لحظة  $t$  والتي ما تكون في غالب الأحيان هي السرعة البدئية  $v_0$  في اللحظة  $t=0$  .

المرحلة الأولى :

من خلال العلاقة (1) والتي يمكن كتابتها على الشكل التالي :  $v(t_{i+1}) = v(t_i) + a(t_i) \cdot \Delta t$  بحيث أن

$$a_i = A - B \cdot v_i^n$$

$$a_0 = A - B \cdot v_0^n$$

في المرحلة الثانية :

$$v_1 = v_0 + a_0 v_0^n \Delta t$$

$\Delta t$  تسمى خطوة الحساب

ونعيد حساب التسارع والسرعة الموالين بنفس الطريقة

ثم نبحث عن قيم  $n$  و  $A$  و  $B$  التي تمكن من تطابق القيم النظرية المحصلة باستعمال طريقة أولير مع القيم التجريبية أي تطابق المحننين .

## VI – السقوط الرأسي الحر.

### 1 – تعريف

السقوط الحر لجسم صلب هو حركة مركز القصور هذا الجسم في مرجع أرضي عندما يخضع الجسم لقوة الثقالة فقط .

نظرياً يكون السقوط حرراً إذا تم في الفراغ ، ويمكن اعتبار سقوط جسم في الهواء حرراً إذا كانت كثافته عالية وشكله انسياطي ، ومنطقة سقوطه محدودة في مجال الثقالة .

### 2 – متجهة التسارع $a_G$ لمركز القصور .

نعتبر السقوط الحر لجسم صلب في مجال الثقالة وفي مرجع أرضي . أي أن الجسم يوجد تأثير وزنه فقط .

تطبق القانون الثاني لنيوتن :  $\vec{g} = \vec{a}_G = m \cdot \vec{g} = m \vec{a}_G$  أي أن  $\vec{P} = m \vec{a}_G$

### 3 – المعادلة الزمنية للحركة

في المعلم  $(\bar{O}, \bar{k})$  الموجه نحو الأسفل نسقط العلاقة فنحصل على :

$$a_z = g \Rightarrow \frac{dv_z}{dt} = g \Rightarrow v_z = gt + C$$

$$v_G(t=0) = v_0 = 0 \quad \text{أي } v_z = gt$$

بنفس الطريقة نبحث عن  $z(t)$  :

$$v_z = \frac{dz}{dt} = gt \Rightarrow z(t) = \frac{1}{2} gt^2 + C'$$

$z(0) = z_0 = 0$  وبالتالي فإن  $C' = 0$  أي أن المعادلة الزمنية لحركة السقوط الحر للجسم الصلب بدون سرعة

$$\frac{1}{2} gt^2 = z(t) \quad \text{بدئية ومن النقطة } 0 \text{ تم اختيارها كأصل معلم الزمن هي :}$$

وهذه المعادلة نعمتها بالنسبة لجميع الأجسام الصلبة التي تطلق بدون سرعة بدئية في سقوط حر أي أنها تسقط بنفس الحركة ، **حركة مستقيمية متغيرة بانتظام** .

تمرين تطبيقي 1 :

I – تسقط كرة رأسيا بدون سرعة بدئية . نعتبر السقوط حرا ونقوم بدراسةه في معلم متعامد وممنظم محوره  $(\vec{O}, \vec{i}, \vec{j}, \vec{k})$  رأسيا وموجه نحو الأسفل .

1 – ما طبيعة مسار G مركز قصور الكرة ؟

2 – أجرد القوى المطبقة على الكرة أثناء سقوطها . ما القوى التي نعملها أمام وزن الجسم ؟ وما هي الشروط لكي نقوم بهذا الإهمال ؟

3 – عبر بدلالة الزمن t عن الأنسوب z للنقطة G .

4 – أحسب السرعة التي ستصل بها الكرة إلى الأرض . نعطي  $h=2m$  .

II – السرعة البدئية في اللحظة  $t=0$  لمراكز قصور الكرة أرسلت رأسيا نحو الأعلى تساوي  $v_0=15,0\text{m/s}$

1 – اعط تعبير الإحداثية v لمتجهة السرعة لمراكز القصور الكرة لمحور رأسيا  $(\vec{O}, \vec{k})$  موجه نحو الأعلى للمعلم المتعامد والممنظم  $(\vec{R}, \vec{i}, \vec{j}, \vec{k})$  .

2 – أوحد تعبير  $t_M$  تاريخ اللحظة الموافقة للارتفاع الأقصى  $z_M$  للنقطة G ، واحسب قيمته .

3 – أحسب قيمة  $z_M$  .