

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 الماء

تكافىء هذه القوى المطبقة من طرف الماء على الجسم المتحرك ، قوة وحيدة تسمى قوة الماء

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 :

- المتحرك بالنسبة للماء .

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

نضع $v_G = v$ ، 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 ρ_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 : $\vec{P}_f = -\vec{F}_A$ 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 ρ_f كتلته الحجمية .

أذا كانت ρ_f أصغر بكثير من ρ_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 : تمذجة حركة سقوط كرية في ماء بطريقه أولير

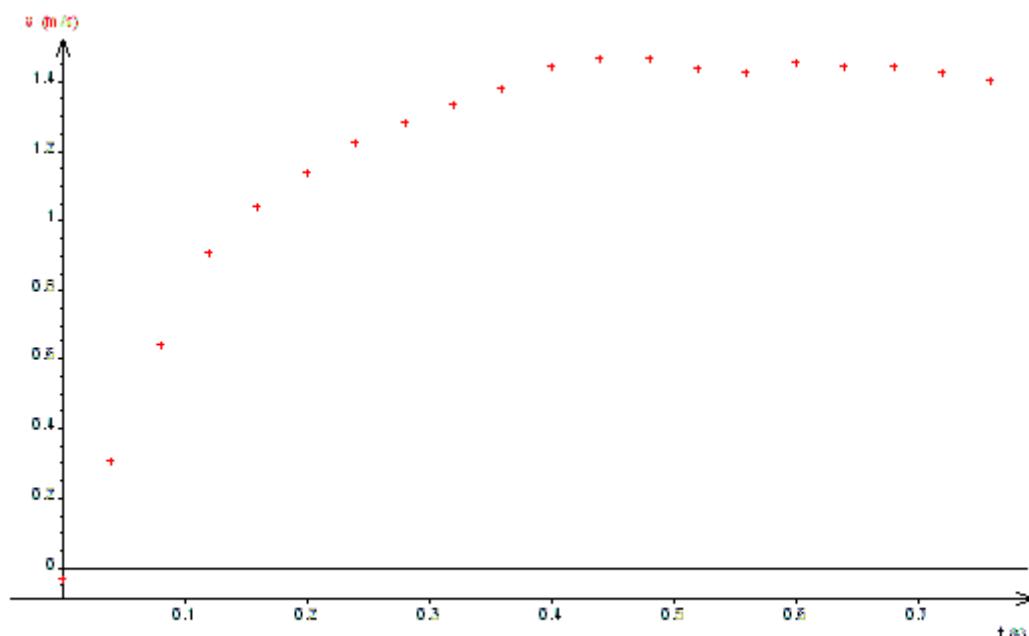
العدة التجريبية : مighbار مدرج من فئة 1e . محلول الغليسيرول المخفف كتلته الحجمية

$\rho_f = 1,07 \text{ g / ml}$ ، كرية فولاذية كتلتها $m_b = 6,88 \text{ g}$ وشعاعها $R = 5,9 \text{ mm}$ نسجل حركة الكرية في

السائل بواسطة كاميرا رقمية ونحفظ الشريط المسجل لحركة الكرية في ملف من نوع 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 \vec{v}_G وهي $v = \frac{dy}{dt}$ ، يقوم البرنم 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 الكرية في كل نظام .

ب – هل تتزايد أم تتناقص متوجهة التسارع \vec{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_ℓ . حدد قيمة v_ℓ .

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

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

2 - الدراسة النظرية

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

ب - أثنا 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_g 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_ℓ ، واعط تعبير v_ℓ 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 الحركي 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 ρ_{bille} في مائع كتلته الحجمية ρ_{fluide} في حالة سكون بالنسبة للجسم المرجعي الأرضي .

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

- المجموعة المدروسة : الكرينة

- جرد القوى المطبقة الخارجية خلال سقوطها :

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

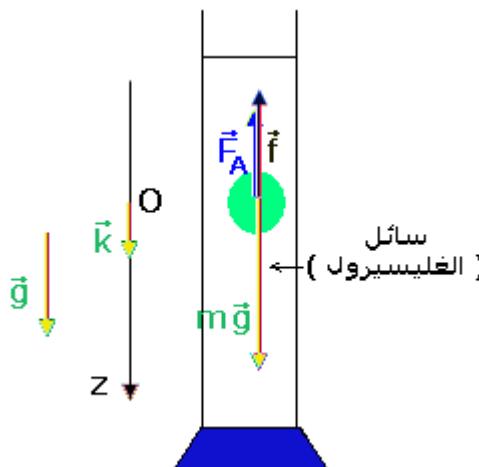
$$\vec{F}_A = -m_f \cdot \vec{g} = -\rho_f \cdot V \cdot \vec{g} \quad \text{دافعة أرخميدس : } \vec{F}_A$$

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

- 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 المتباينة 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

v_ℓ

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

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_ℓ 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 $t_0=0$

الرأسى للكرينة وتزايد سرعته مركز قصورها : تسمى هذه المرحلة **بالنظام 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 $t_0=0$ هو $a_G(t_0=0) = a_0 = \left(\frac{dv}{dt} \right)_{t_0=0}$ بحث 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 . في اللحظة $t_0=0$

ج – الزمن المميز للحركة

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

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

ملحوظة : يمكن قيمة τ من إعطاء رتبة قدر مدة النظام البديني .

3 – حل المعادلة التفاضلية للحركة بتطبيق طريقة أولير Euler

أ – مبدأ الطريقة

– تمكّن طريقة أولير من التوصل لحل تقريري للمعادلة التفاضلية للحركة بتعويض بحث 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 : $v(t_{i+1}) = v(t_i) + a(t_i) \cdot \Delta t$ بحث أن

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

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

في المرحلة الثانية :

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

Δt تسمى خطوة الحساب

ونعيد حساب التسارع والسرعة الموالين بنفس الطريقة

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

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 قي الفراغ ، 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 .

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

3 – المعادلة الزمنية للحركة

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

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

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

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

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

وهذه المعادلة نعمّمها 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 $(\bar{O}, \bar{i}, \bar{j}, \bar{k})$ 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 قصور الكرة لمحور رأسيا (\bar{O}, \bar{k}) مووجه نحو الأعلى للمعلم المتعامد والممنظم $(\bar{O}, \bar{i}, \bar{j}, \bar{k})$.

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

3 – أحسب قيمة z_M .