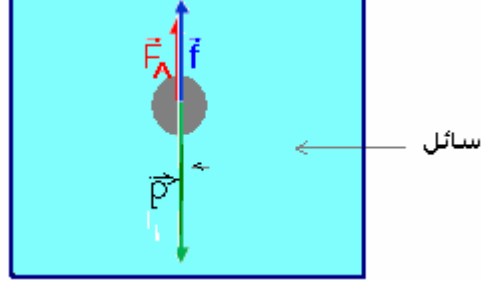


السقوط الرأسي لجسم صلب

I القوى المطبقة على جسم من طرف مائع:

(1) القوى المطبقة من طرف مائع:

- الجسم المغمور في مائع يخضع إلى ثلاث قوى:
- قوة الثقالة. (أي وزن الجسم) \vec{P}
- دافعة أرخميدس \vec{F}_A
- قوة الاحتكاك المائع \vec{f}



(1) قوة الثقالة : Force de pesanteur

- تخضع الأجسام في مجال الثقالة إلى **قوة الثقالة**، وهي القوة المطبقة عليها من طرف الأرض وتسمى بالوزن \vec{P} .
- * العلاقة بين شدة وزن الجسم وشدة الثقالة: $P = m.g$.
- * \vec{g} : متجهة مجال الثقالة موجهة نحو مركز الأرض (أي رأسية نحو الأسفل)، وتحتفظ في نفس الموضع بنفس الشدة. وحدة شدة الثقالة g في النظام العالمي للوحدات هي: N / Kg أو m / s^2 .
- * القوة $\vec{P} = m.g$ تطبق في مركز القصور G للجسم الصلب.

(2) دافعة أرخميدس Poussée d'Archimède

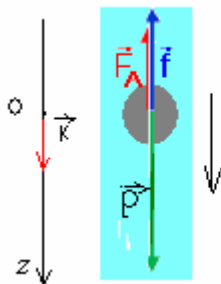
- يخضع كل جسم مغمور كلياً أو جزئياً في مائع لقوة تماس ضاغطة تسمى **دافعة أرخميدس**، وهي رأسية، موجهة نحو الأعلى، شدتها تساوي وزن حجم السائل المزاح. $F_A = \rho_f . V . g$
- القوة $\vec{F}_A = -\rho_f . V . \vec{g}$ تطبق في مركز قصور السائل المزاح.
- ρ_f : الكتلة الحجمية للمائع ب: $(kg . m^{-3})$.
- V : الحجم المزاح للمائع (m^3)
- g : شدة الثقالة ب: (N / kg) أو: (m / s^2) .

(3) قوة الاحتكاك المائع: Force de frottement fluide

- تكافى قوى الاحتكاك التي يطبقها المائع على الجسم الصلب المغمور داخله قوة وحيدة \vec{f} تسمى **قوة الاحتكاك المائع**، تطبق في مركز القصور G للجسم، معاكسة لمتجهة السرعة \vec{v} : $\vec{f} = -k . \vec{v}^n$. تتعلق بطبيعة السائل وبشكل الجسم الصلب.
- منظمها: $f = k . v^n$
- **ملحوظة:** عموماً إذا كانت السرعة صغيرة نأخذ: $n = 1$ فتصبح $f = k . v$ في هذه الحالة تتعلق الثابتة k بلزوجة السائل.
- وإذا كانت السرعة كبيرة نأخذ: $n = 2$ فتصبح $f = k . v^2$ في هذه الحالة تتعلق الثابتة k بالكتلة الحجمية للسائل.

II السقوط الرأسي باحتكاك:

(1) المعادلة التفاضلية:



- * المجموعة المدروسة {الكرية}
- * **جرد القوى:** الكرية تخضع للقوى التالية:
- $\vec{P} = m.g$: قوة الثقالة. (أي وزن الجسم)
- $\vec{F}_A = -\rho_f . V . \vec{g}$: دافعة أرخميدس .
- $\vec{f} = -k . \vec{v}^n$: قوة الاحتكاك المائع
- * **اختيار المعلم المناسب:** نعتبر معلماً (O, z) موجهاً نحو الأسفل (لأن الحركة مستقيمة ورأسية).

* تطبيق القانون الثاني لنيوتن : $\Sigma \vec{F} = m \cdot \vec{a}_G$

لأن الحركة مستقيمة.

$$mg\vec{k} - \rho_f \cdot V \cdot g\vec{k} - kv^n\vec{k} = m \cdot \vec{a}_G \quad \text{أي} \quad \vec{P} + \vec{F}_A + \vec{f} = m \cdot \vec{a}_G$$

التسارع $a = a_z$ لأن الحركة مستقيمة.

$$g - \frac{m_f \cdot g}{m} - \frac{kv^n}{m} = \frac{dv}{dt} \quad \text{بالإسقاط على المحور } oz : \quad mg - \rho_f \cdot V \cdot g - kv_n = m \cdot a \quad \text{العلاقة السابقة تصبح:}$$

$$\frac{dv}{dt} = \left(\frac{m - m_f}{m}\right)g - \frac{kv^n}{m} \quad \Leftrightarrow \quad \frac{dv}{dt} = \left(1 - \frac{m_f}{m}\right)g - \frac{kv^n}{m} \quad \text{المعادلة التفاضلية تصبح كما يلي:}$$

$$(1) \quad \frac{dv}{dt} = A - B \cdot v^n \quad \text{ويمكن كتابتها كما يلي:}$$

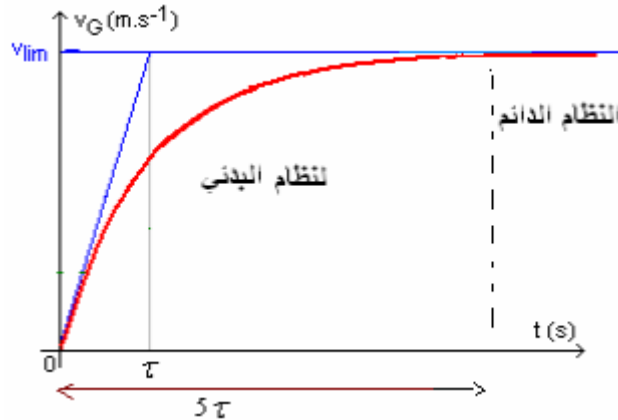
وهي المعادلة الزمنية لحركة مركز قصور الكرية أثناء السقوط الرأسي في سائل (بحيث ρ هي الكتلة الحجمية للجسم الصلب).

$$\text{مع:} \quad A = \left(\frac{m - m_f}{m}\right) \cdot g \quad \text{و:} \quad B = \frac{k}{m}$$

(2) المقادير المميزة للحركة :

(أ) النظام الدائم:

تمكن الدراسة التجريبية من رسم المنحنى الممثل لتغيرات سرعة الكرية بدلالة الزمن :



في البداية تتزايد سرعة الكرية إلى أن تبلغ قيمة ثابتة تسمى: السرعة الحدية يرمز إليها ب: v_ℓ فتخضع حركة الكرية إلى نظام يسمى النظام الدائم .

عندما يتحقق النظام الدائم ، تصبح السرعة v للكرية ثابتة وبذلك يصبح $\frac{dv}{dt} = 0$ ومن خلال (1) يصبح لدينا : $A - B \cdot v_\ell^n = 0$

$$v_\ell = \left[\frac{g}{k} (m - m_f) \right]^{\frac{1}{n}} = \left[\frac{g}{k} (\rho - \rho_f) \cdot V \right]^{\frac{1}{n}} \quad \text{أي:} \quad v_\ell = \left(\frac{A}{B} \right)^{\frac{1}{n}} \quad \text{ونحصل على تعبير السرعة الحدية:}$$

حيث ρ الكتلة الحجمية للكرية ρ_f الكتلة الحجمية للسائل . V حجم الكرية.

(ب) النظام البدني : التسارع البدني للكرية.

في بداية السقوط تتزايد سرعة الكرية وتصبح لها حركة مستقيمة متغيرة بانتظام ، تسارعها: $a = \frac{dv}{dt} = \left(\frac{m - m_f}{m}\right)g - \frac{kv_n}{m}$

$$\text{وفي اللحظة } t = 0 : \quad \text{تسارع الكرية البدني:} \quad a_o = \left(\frac{m - m_f}{m}\right)g \quad \text{لأن } v_o = 0$$

مبانيا قيمة التسارع البدني تساوي قيمة المعامل الموجه للمماس للمنحنى $v = f(t)$ عند اللحظة $t = 0$.

(ج) الزمن المميز للحركة:

يتقاطع الخط المماس للمنحنى $v = f(t)$ مع الخط المقارب للمنحنى في نقطة أفصولها τ تسمى الزمن المميز للحركة .

$$\text{تحدد قيمة } \tau \text{ بالعلاقة:} \quad v_\ell = a_o \cdot \tau$$

بمعرفة قيمة الزمن المميز للحركة τ يمكن تقدير مدة النظام البدني وهي تساوي حوالي 5τ .

(3) حل المعادلة التفاضلية باستعمال طريقة أولير:

طريقة أولير طريقة رقمية تكرارية تمكن من حل المعادلة التفاضلية. ويستوجب استعمال هذه الطريقة معرفة سرعة مركز قصور الجسم في لحظة معينة ، والتي غالبا ما تكون هي السرعة البدئية v_o في اللحظة $t = 0$.

***المرحلة الأولى:**

بمعرفة قيمة السرعة البدئية ، نحسب التسارع البدئي a_o بحيث : $a_o = A - B.v_o^n$

***المرحلة الثانية:** نحسب السرعة v_1 في اللحظة t_1 ، نحسب $t_1 = t_o + \Delta t$ نسمي Δt خطوة الحساب.

$$v_1 = v_o + a_o . \Delta t \quad \text{ثم} \quad a_o = A - B.v_o^n$$

$$v_2 = v_1 + a_1 . \Delta t \quad \text{ثم} \quad a_1 = A - B.v_1^n$$

$$v_3 = v_2 + a_2 . \Delta t \quad \text{ثم} \quad a_2 = A - B.v_2^n$$

ملحوظة: اختيار خطوة الحساب .

اختيار خطوة الحساب Δt يكتسي أهمية بالغة في طريقة أولير ، فكلما كانت قيمتها صغيرة ، كلما كانت النتائج النظرية قريبة من النتائج التجريبية.

عموما نأخذ الخطوة $\Delta t = \frac{\tau}{10}$ لكي لا نتجاوز السرعة الحدية للكرية.

(2) السقوط الرأسى الحر لجسم صلب في مجال الثقالة:

(1) تعريف السقوط الحر:

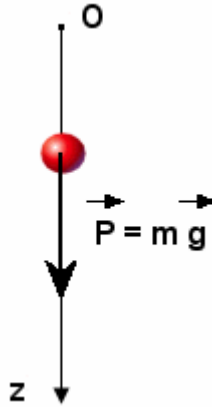
السقوط الحر لجسم صلب هو سقوطه تحت تأثير وزنه فقط وبدون سرعة بدئية . ويتم ذلك في الفراغ المطلق و في الهواء عندما يكون للجسم شكلا انسيابيا وكثافة عالية بحيث يمكن إهمال تأثير الهواء عليه. إذا كان المسار رأسيا نقول أن السقوط الحر رأسى.

(2) دراسة السقوط الحر لجسم صلب:

*** المجموعة المدروسة {الكرية}**

*** اختيار المعلم المناسب:** نعتبر معلما (o, z) موجها نحو الأسفل (لأن الحركة مستقيمة).

*** جرد القوى:** الكرية تخضع لوزنها \vec{P} فقط. (نهمل تأثير الهواء أمام تأثير وزن الجسم)



$$\vec{P} = m.\vec{a}_G \quad \Leftarrow \quad \Sigma \vec{F} = m\vec{a}_G \quad \text{* تطبيق القانون الثانى لنيوتن:}$$

$$(1) \quad \vec{g} = \vec{a}_G \quad \Leftarrow \quad m.\vec{g} = m.\vec{a}_G \quad \text{أي:}$$

*** إسقاط العلاقة (1) على المحور oz:**

التسارع ثابت والمسار مستقيمي ، إذن حركة الجسم مستقيمة متغيرة بانتظام.

*** المعادلة التفاضلية للحركة:** نعلم أن : $a_z = \frac{dv_z}{dt}$ ولدينا : $a_z = g$ إذن: $\frac{dv_z}{dt} = g$ وهي المعادلة التفاضلية.

المعادلة التفاضلية لحركة مركز قصور جسم في سقوط حر بدون سرعة بدئية تكتب على الشكل التالي: $\frac{dv_z}{dt} = g$

ملحوظة : يهدف حل المعادلة التفاضلية في الميكانيك إلى التوصل للمعادلات الزمنية للحركة.

*دالة السرعة: $\frac{dv_z}{dt} = g$: إذن الدالة التي مشتقتها g تكتب : $v_z = gt + C^{te}$

خلال السقوط الحر السرعة البدئية للجسم منعدمة : $C^{te} = 0$ وبالتالي : **(2)** $v_z = gt$ وهي دالة السرعة.
*المعادلة الزمنية للحركة:

بما أن : $v_z = \frac{dz}{dt}$ فإن العلاقة **(2)** تكتب كما يلي : $\frac{dz}{dt} = gt$ إذن الدالة التي مشتقتها gt تكتب : $z = \frac{1}{2}gt^2 + C^{te}$

نحدد الثابتة بالرجوع على الشروط البدئية : لدينا عند اللحظة $t = 0$: $z = 0$ لأن الجسم انطلق من الأصل 0 للمحور oz ، إذن : $C^{te} = 0$ وبالتالي : $z = \frac{1}{2}gt^2$ وهي المعادلة الزمنية لحركة جسم في سقوط الجسم .

تعميم:

بالنسبة لمعلم رأسي (o, z) موجه نحو الأسفل ، تكتب معادلات حركة مركز قصور جسم صلب في سقوط رأسي حر كما يلي :

$$\begin{aligned} a_G &= g \\ v_G &= gt + v_o \\ z_G &= \frac{1}{2}gt^2 + v_o.t + z_o \end{aligned}$$

Sbiro abdelkrim

Lycée agricole oulad –taima région d'Agadir Maroc

Mail : sbiabdou@yahoo.fr

msn : sbiabdou@hotmail.fr

pour toute observation contactez moi

ولاتنسونا بدعائكم الصالح