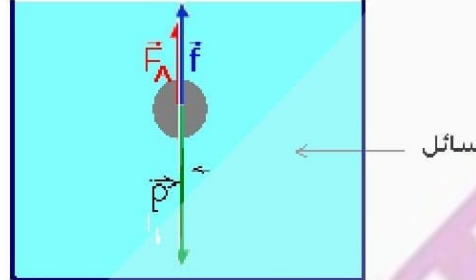


السقوط الرأسي لجسم صلب

I القوى المطبقة على جسم من طرف مائع:

(1) القوى المطبقة من طرف مائع:

- 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 $\vec{P} = m.\vec{g}$ تطبق في مركز القصور G للجسم الصلب.

(2) دافعة أرخميدس Poussée d'Archimède

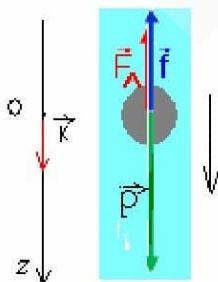
- يخضع كل جسم مغمور كلياً أو جزئياً في مائع لقوة تماس ضاغطة تسمى **دافعة أرخميدس**، وهي رأسية، موجهة نحو الأعلى، شدتها تساوي وزن حجم السائل المزاح.
- القوة $\vec{F}_A = -\rho_f.V.\vec{g}$ تطبق في مركز قصور السائل المزاح.
- ρ_f : الكتلة الحجمية للمائع ب: $(kg.m^{-3})$.
- V : الحجم المزاح للمائع (m^3)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

(3) قوة الاحتكاك المائع: Force de frottement fluide

- تكافئ 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 $\vec{v}$: $\vec{f} = -k.v^n$. تتعلق بطبيعة السائل وبشكل الجسم الصلب.
- منظمتها: $f = k.v^n$
- ملحوظة:** عموماً إذا كانت السرعة صغيرة نأخذ: $n = 1$ فتصبح: $f = k.v$ في هذه الحالة تتعلق الثابتة k بلزوجة السائل.
- و إذا 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:
- $\vec{P}$: قوة الثقالة. (أي وزن الجسم) $\vec{P} = m.\vec{g}$
- $\vec{F}_A$: دافعة أرخميدس $\vec{F}_A = -\rho_f.V.\vec{g}$
- $\vec{f}$: قوة الاحتكاك المائع $\vec{f} = -k.v^n$
- * 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.

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

بالإسقاط على المحور oz : $mg - \rho_f \cdot V \cdot g - kv^n = m \cdot a$: العلاقة السابقة تصبح:

$$g - \frac{m_f \cdot g}{m} - \frac{kv^n}{m} = \frac{dv}{dt}$$

المعادلة التفاضلية تصبح كما يلي: $\frac{dv}{dt} = (1 - \frac{m_f}{m})g - \frac{kv^n}{m} \Leftrightarrow \frac{dv}{dt} = A - B \cdot v^n$

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

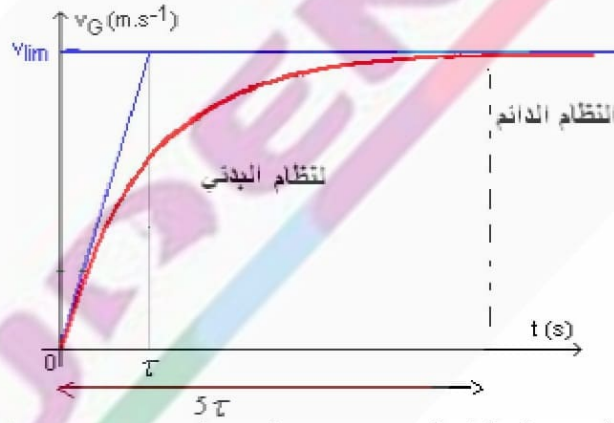
وهي المعادلة الزمنية لحركة مركز قصور الكرية أثناء السقوط الرأسي في سائل (بحيث ρ هي الكتلة الحجمية للجسم الصلب).

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

(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 بـ : 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 : $A - B \cdot v_\ell^n = 0$

أي : $v_\ell = \left(\frac{A}{B}\right)^{\frac{1}{n}}$ ونحصل على تعبير السرعة الحدية :

$$v_\ell = \left[\frac{g}{k}(m - m_f)\right]^{\frac{1}{n}} = \left[\frac{g}{k}(\rho - \rho_f) \cdot V\right]^{\frac{1}{n}}$$

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

(ب) النظام البدئي : التسارع البدئي للكرية.

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

وفي اللحظة $t = 0$: تسارع الكرية البدئي : $a_o = (\frac{m - m_f}{m})g$ لأن $v_o = 0$

مبياناً قيمة التسارع البدئي 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 .

تحدد قيمة τ بالعلاقة : $v_\ell = a_o \cdot \tau$.

بمعرفة قيمة الزمن المميز للحركة τ يمكن تقدير مدة النظام البدئي 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 البدنية v_o في اللحظة $t = 0$.

*المرحلة الاولى:

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

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

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

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

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

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 للكرة.

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

(1) تعريف السقوط الحر:

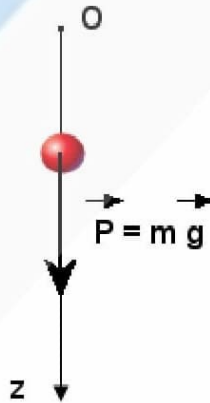
السقوط الحر لجسم صلب هو سقوطه تحت تأثير وزنه فقط وبدون سرعة بدنية . ويتم ذلك في الفراغ المطلق و في الهواء عندما يكون للجسم شكلا انسيابيا وكثافة عالية بحيث يمكن إهمال تأثير الهواء عليه. إذا كان المسار رأسيا نقول أن السقوط الحر رأسى.

(2) دراسة السقوط الحر لجسم صلب:

* المجموعة المدروسة {الكرة}

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

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



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

أي: $m \cdot \vec{g} = m \cdot \vec{a}_G$

$$(1) \quad \vec{g} = \vec{a}_G$$

$$a_z = g$$

* 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 بدنية 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 البدنية للجسم منعدمة : $C^{te} = 0$ وبالتالي : $v_z = gt$ (2) 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 البدنية : 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 :

$$a_G = g$$

$$v_G = gt + v_o$$

$$z_G = \frac{1}{2}gt^2 + v_o \cdot t + z_o$$

ولاتنسونا بدعانكم الصالح