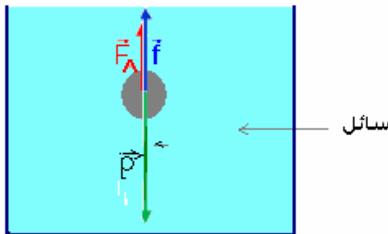


السقوط الرأسى لجسم صلب

1. القوى المطبقة على جسم من طرف مائع:

1.1. القوى المطبقة من طرف مائع:

الجسم المغمور في مائع يخضع إلى ثلاثة قوى:



- قوة الثقالة.(أي وزن الجسم) \vec{P}

- دافعة أرخميدس \vec{F}_A

- قوة الاحتكاك المائع \vec{f}

1.2.1. قوة الثقالة:

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} : متوجهة 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 .

1.2.2. دافعة أرخميدس:

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) .

1.2.2.1. قوة الاحتكاك بالماء:

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} . تتعلق بطبيعة السائل وبشكل الجسم الصلب.

منظمها :

ملحوظة : عموماً إذا كانت السرعة صغيرة نأخذ : $f = k.v$ فتصبح : $f = k.v^n$ في هذه الحالة تتبع الثابتة k بزوجة السائل.

وإذا كانت السرعة كبيرة نأخذ : $f = k.v^2$ فتصبح : $f = k.v^n$ في هذه الحالة تتبع الثابتة k بالكتلة الحجمية للسائل.

2. السقوط الرأسى باحتكاك:

2.1. المعادلة التفاضلية:

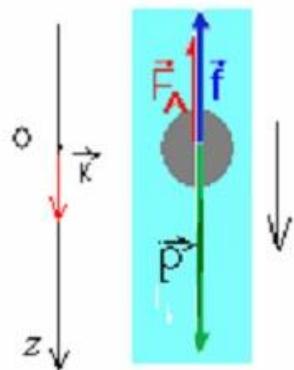
❖ المجموعة الدرسية: { الكرينة }

❖ جرد القوى: الكرينة تخضع للقوى التالية:

✓ \vec{P} : قوة الثقالة (وزن الجسم)

✓ \vec{F}_A : دافعة أرخميدس

✓ \vec{f} : قوة الاحتكاك المائع



❖ اختيار السلم المناسب: نختار معلم (0,z) موجها نحو الأسفل (أن الحركة مستقيمية ورأسية)

* تطبيق القانون الثاني لنيوتن : $\sum \vec{F} = m.\vec{a}_G$ لأن الحركة مستقيمية
 التسارع $a = a_z$ لأن الحركة مستقيمية. $mg\vec{k} - \rho_f V.g\vec{k} - kv^n\vec{k} = m.\vec{a}_G \Rightarrow \vec{P} + \vec{F}_A + \vec{f} = m.\vec{a}_G$

بالإسقاط على المحور oz $mg - \rho_f V.g - kv_n = m.a$:
 $g - \frac{m_f \cdot g}{m} - \frac{kv^n}{m} = \frac{dv}{dt}$ العلاقة السابقة تصبح :
 $\frac{dv}{dt} = (\frac{m - m_f}{m})g - \frac{kv^n}{m} \Leftarrow \frac{dv}{dt} = (1 - \frac{m_f}{m})g - \frac{kv^n}{m}$ المعادلة التفاضلية تصبح كما يلي : $a = \frac{dv}{dt}$
 و يمكن كتابتها كما يلي :
 $(1) \quad \frac{dv}{dt} = A - B.v^n$ وهي المعادلة الزمنية لحركة مركز قصور الكرينة أثناء السقوط الرأسى في سائل (بحيث m هي الكتلة الحجمية للجسم الصلب).

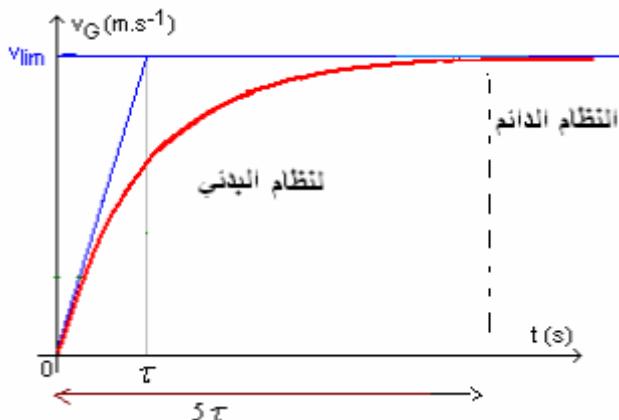
مع : $B = \frac{k}{m}$ و $A = (\frac{m - m_f}{m}).g$

2.2. المقاييس المميزة للحركة:

أ. النظام الدائم:

تمكن الدراسة التجريبية من رسم المنحنى الممثل للتغيرات

سرعة الكرينة بدلالة الزمن :



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

عندما يتحقق النظام الدائم ، تصبح السرعة v للكرينة ثابتة وبذلك يصبح $\frac{dv}{dt} = 0$ ومن خلال (1) يصبح لدينا :

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

حيث ρ الكتلة الحجمية للكرينة ρ_f الكتلة الحجمية للسائل . V حجم الكرينة.

ب. النظام البديهي: التسارع البديهي للكرينة

في بداية السقوط تتزايد سرعة الكرينة وتتصبح لها حركة مستقيمية متغيرة بانتظام تتسارعها:

$$v_o = 0 \quad \text{تسارع الكرينة البديهي : } a_o = \left(\frac{m - m_f}{m} \right) g \quad \text{و في اللحظة } t = 0 : \quad \text{مبيانيا قيمة التسارع البديهي تساوي قيمة المعامل الموجّه للمماس للمنحنى } f(t) = v \text{ عند اللحظة } t = o .$$

ج. الزمن المميز للحركة:

يتقاطع الخط المماس للمنحنى $f(t)$ مع الخط المقارب للمنحنى في نقطة أقصولها 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 البديهي وهي تساوي حوالي 5 τ .

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 غالباً ما تكون هي السرعة البدئية v_0 في اللحظة $t = 0$.

* المرحلة الأولى :

بمعرفة قيمة السرعة البدئية ، نحسب التسارع البدئي a_0 بحيث :

* المرحلة الثانية : نحسب السرعة v_1 في اللحظة t_1 ، $t_1 = t_0 + \Delta t$ نسمى Δt خطوة الحساب.

$$v_1 = v_0 + a_0 \cdot \Delta t \quad \text{ثم}$$

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

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

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

ملحوظة : اختيار خطوة الحساب .

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

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

3. السقوط الرأسي الحر لجسم صلب في مجال الثقالة:

3.1. تعريف السقوط الحر:

السقوط الحر لجسم صلب هو سقوطه تحت تأثير وزنه فقط وبدون سرعة بدينية

و يتم ذلك في الفراغ المطلق وفي الهواء عندما يكون للجسم شكلًا انسياً و كثافة عالية بحيث يمكن إهمال تأثير الهواء عليه .

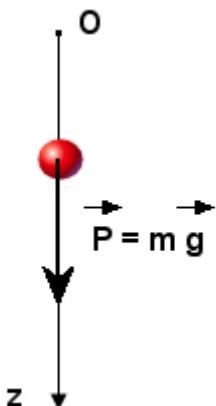
إذا كان المسار رأسياً نقول أن السقوط الحر رأسي.

3.2. دراسة السقوط الحر لجسم صلب:

* المجموعة المدرosaة {الكرينة}

* اختيار المعلم المناسب : نعتبر معلمًا (O, z) موجهاً نحو الأسفل (لأن الحركة مستقيمة).

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



$$\bar{P} = m \cdot \bar{a}_G \quad \Leftarrow \quad \sum \vec{F} = m \cdot \vec{a}_G$$

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

* تطبيق القانون الثاني لنيوتون:

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

$$a_z = g$$

* اسقاط العلاقة (1) على المحور oz :

التسارع ثابت والمسار مستقيم ، إذن حركة الجسم مستقيمية متغيرة بانتظام .

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

المعادلة التفاضلية لحركة مركز قصور جسم في سقوط حر بدون سرعة بدينية تكتب على الشكل التالي :

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

* دالة السرعة: $\frac{dv_z}{dt} = g$ إذن الدالة التي مشتقها v_z تكتب:

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

$$z = \frac{1}{2}gt^2 + C^{te} \quad v_z = \frac{dz}{dt} = gt \quad \text{إذن الدالة التي مشتقتها } gt \text{ تكتب:}$$

نحدد الثابتة بالرجوع على الشروط البدئية : لدينا عند اللحظة $t = 0$: $z = 0$ لأن الجسم انطلق من الأصل 0 للمحور oz

$$C^{te} = 0 \quad \text{والتالي: } z = \frac{1}{2}gt^2 \quad \text{وهي المعادلة الزمنية لحركة جسم في سقوط الجسم .}$$

تعتبر:

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

$$a_G = g$$

$$v_G = gt + v_o$$

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