

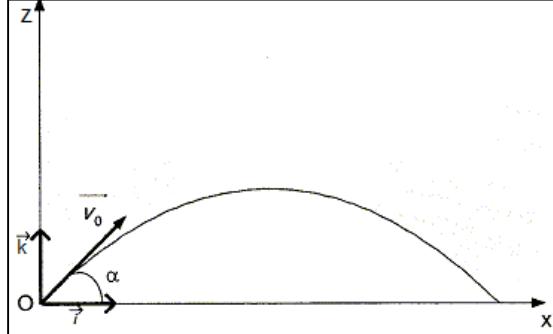
# الحركات المستوية

## Mouvements plans

**1-حركة قذيفة في مجال الثقالة المنتظم :**

**1-متجهة التسارع :**

**تعريف:**



نسمى قذيفة كل جسم يسل على مقربة من سطح الأرض بسرعة  $\vec{V}_0$ .  
نرسل قذيفة بسرعة  $\vec{V}_0$  تتمي لمستوى رأسي ومحونة زاوية  $\alpha$  مع المستوى الأفقي ، نهمل تأثير الهواء على القذيفة ، ف تكون خاضعة لوزنها فقط .  
لدراسة حركة القذيفة نختار معلم  $R(O, \vec{i}, \vec{j}; \vec{k})$  مرتبط بمرجع أرضي نعتبره غاليليا .

تطبيق القانون الثاني لنيوتن :

$$\sum \vec{F}_{ext} = m\vec{a}_G$$

$$m\vec{g} = m\vec{a}_G \Leftarrow \vec{P} = m\vec{a}_G$$

$$\vec{a}_G = \vec{g}$$

نسقط العلاقة على محاور المعلم  $R(O, \vec{i}, \vec{j}; \vec{k})$  :

$$\vec{a}_G \begin{cases} a_x = 0 \\ a_y = 0 \\ a_z = -g \end{cases}$$

نستنتج أن متجهة التسارع  $\vec{a}_G$  رأسية منحاجها من الأعلى نحو الأسفل ومنظمها يساوي منظم متجهة الثقالة  $\vec{g}$  .

**2-متجهة السرعة :**

**لدينا :**

$$\vec{V}_G \begin{cases} V_x = C_1 \\ V_y = C_2 \\ V_z = -g \cdot t + C_3 \end{cases} \Leftarrow \begin{cases} a_x = \frac{dV_x}{dt} = 0 \\ a_y = \frac{dV_y}{dt} = 0 \\ a_z = \frac{dV_z}{dt} = -g \end{cases}$$

نحدد الثوابت الثلاث باستعمال الشروط البدئية بحيث توجد المتجهة  $\vec{V}_0$  في المستوى ( $xOz$ ) بحيث :

$$\vec{V}_0 \begin{cases} V_{0x} = C_1 = V_0 \cos \alpha \\ V_{0y} = C_2 = 0 \\ V_{0z} = C_3 = V_0 \sin \alpha \end{cases}$$

نستنتج :

$$\vec{V}_G = \begin{cases} V_x = V_0 \cos \alpha \\ V_y = 0 \\ V_z = -g \cdot t + V_0 \cdot \sin \alpha \end{cases}$$

- حركة القذيفة على المحور ( $Ox$ ) مستقيمية منتظمة .
- حركة القذيفة على المحور ( $Oz$ ) مستقيمية متغيرة بانتظام .

3-المعادلات الزمنية للحركة :  
لدينا :

$$\overrightarrow{OG} \left\{ \begin{array}{l} x = V_0 \cos \alpha \cdot t + C'_1 \\ y = C'_2 \\ z = -\frac{1}{2} g \cdot t^2 + V_0 \cdot \sin \alpha \cdot t + C'_3 \end{array} \right. \quad \leftarrow \vec{V}_G \left\{ \begin{array}{l} V_x = \frac{dx}{dt} = V_0 \cos \alpha \\ V_y = \frac{dy}{dt} \\ V_z = \frac{dz}{dt} = -g \cdot t + V_0 \cdot \sin \alpha \end{array} \right.$$

لتحديد الثوابت الثلاث  $C'_1$  و  $C'_2$  و  $C'_3$  نستعمل الشروط البدنية عند اللحظة  $t = 0$  لدينا :

$$\overrightarrow{OG_0} \left\{ \begin{array}{l} x_0 = C'_1 = 0 \\ y_0 = C'_2 = 0 \\ z_0 = C'_3 = 0 \end{array} \right.$$

نستنتج :

$$\overrightarrow{OG} \left\{ \begin{array}{l} x(t) = V_0 \cdot \cos \alpha \cdot t \quad (1) \\ y(t) = 0 \\ z(t) = -\frac{1}{2} g \cdot t^2 + V_0 \cdot \sin \alpha \cdot t \quad (2) \end{array} \right.$$

نلاحظ أن  $y = 0$  وبالتالي الحركة مستوية وتنتمي في المستوى  $(xz)$  .

4-معادلة المسار :

للحصول على معادلة المسار نقصي المتغير  $t$  بين الإحداثيين  $x(t)$  و  $z(t)$  .  
حسب المعادلة (1) نحصل على  $\frac{x}{V_0 \cos \alpha} = t$  نوضع في المعادلة (2) نحصل على :

$$z = -\frac{g}{2} \left( \frac{x}{V_0 \cos \alpha} \right)^2 + \frac{V_0 \cdot \sin \alpha}{V_0 \cos \alpha} \cdot x$$

نستنتج :

$$z = -\frac{g}{2(V_0 \cos \alpha)^2} \cdot x^2 + x \cdot \tan \alpha$$

مسار مركز قصور قذيفة في سقوط حر بسرعة بدنية غير رأسية جزء من شلجم .

## 5-مميزات المسار :

## le sommet : 5.1

قمة المسار هي أعلى نقطة تصل إليها مركز قصور القذيفة .  
لتكن  $S$  قمة المسار حيث متوجهة السرعة أفقية نكتب :  $V_Z = 0$

$$t = \frac{V_0 \sin \alpha}{g} \Leftarrow -g \cdot t + V_0 \sin \alpha = 0 \quad \text{أي :}$$

$$x_S = \frac{V_0^2 \sin 2\alpha}{2g} \Leftarrow x_S = \frac{V_0 \cos \alpha \cdot V_0 \sin \alpha}{g} \quad \text{نعرض } t \text{ في المعادلة (1) نحصل على :}$$

$$z_S = \frac{(V_0 \sin \alpha)^2}{2g} \Leftarrow z_S = -\frac{1}{2} \cdot g \cdot \left( \frac{V_0 \sin \alpha}{g} \right)^2 + \frac{V_0 \cos \alpha \cdot V_0 \sin \alpha}{g} \quad \text{نعرض } t \text{ في المعادلة (2) نحصل على :}$$

## la portée : 5.2

المدى هو المسافة التي تفصل بين موضع انطلاق القذيفة  $O$  و موضع سقوطها  $P$  .

$$\begin{aligned} z &= -\frac{g}{2(V_0 \cos \alpha)^2} \cdot x^2 + x \cdot \tan \alpha = 0 \\ x \left( -\frac{g}{2(V_0 \cos \alpha)^2} \cdot x + \tan \alpha \right) &= 0 \end{aligned} \quad \text{لدينا:}$$

$$\begin{cases} x = 0 \\ x = \frac{V_0^2 \sin 2\alpha}{g} \end{cases} \Leftarrow \begin{cases} x = 0 \\ -\frac{g}{2(V_0 \cos \alpha)^2} \cdot x + \frac{\sin \alpha}{\cos \alpha} = 0 \end{cases} \quad \text{أو}$$

$x = 0$  يمثل نقطة انطلاق القذيفة  
وبالتالي المدى هو :

$$x_P = \frac{V_0^2 \sin 2\alpha}{g}$$

نلاحظ أن :  $x_P = 2x_F$   
ملحوظة :

$$\alpha = \frac{\pi}{4} = 45^\circ \Leftarrow 2\alpha = \frac{\pi}{2} \quad \text{أي : } \sin 2\alpha = 1$$

II-حركة دقيقة مشحونة في مجال مغناطيسي منتظم (خاص بالعلوم الفيزيائية والرياضية)  
1-الدراسة التجريبية :

نلاحظ في الحالة التي تكون فيها متوجهة السرعة البدنية  $\vec{V}_0$  موازية لمتجهة المجال المغناطيسي  $\vec{B}$  لا ينحرف مسار الإلكترونات .

وفي الحالة التي تكون فيها متوجهة السرعة البدنية  $\vec{V}_0$  متعامدة مع متوجهة المجال المغناطيسي  $\vec{B}$  يكون مسار الإلكترونات دائري ويوجد في المستوى المتعامد مع المتوجهة  $\vec{B}$  .  
يرتفع شعاع المسار عند ارتفاع سرعة الإلكترونات وينخفض عند زيادة  $B$  شدة المجال المغناطيسي .

## 2-القوة المغناطيسية :

تُخضع دقيقة ذات شحنة  $q$  وسرعة  $\vec{V}$  تخضع داخل مجال مغناطيسي منتظم لقوة مغناطيسية تسمى قوة لورنتز تحددها العلاقة التالية :

$$\vec{F} = q \vec{V} \wedge \vec{B}$$



مميزات قوة لورنتز  $\vec{F}$  :

- الإتجاه : متواز مع المستوى المحدد بالمتغيرتين  $\vec{V}$  و  $\vec{B}$  .
- المنحى : هو المنحى بحيث يكون ثلاثي الوجه ( $q\vec{V}, \vec{B}, \vec{F}$ ) مباشراً .
- الشدة :  $F = |q \cdot V \cdot B \cdot \sin\alpha|$
- شحنة الدقيقة ب ( $C$ ) :  $q$
- سرعة الدقيقة ب ( $m \cdot s^{-1}$ ) :  $V$
- شدة المجال المغناطيسي ب ( $T$ ) :  $B$
- الزاوية التي تكونها  $q\vec{V}$  و  $\vec{B}$  :  $\alpha$
- شدة قوة لورنتز ب ( $N$ ) :  $F$

ملحوظة :

منحي  $\vec{B}$  تعطيه قاعدة الأصابع الثلاث لليد اليمنى : الإبهام :  $q\vec{V}$  و السبابية :  $\vec{B}$  و الوسطى :  $\vec{F}$  .

### 3-الدراسة النظرية :

طبيعة الحركة :

بإهمال وزن الدقيقة أمام القوة المغناطيسية القاتلة الثاني لنيوتن يكتب :

$$\vec{F} = m \cdot \vec{a}$$

$$\vec{a} = \frac{q}{m} \vec{V} \wedge \vec{B} \Leftarrow m \cdot \vec{a} = q \vec{V} \wedge \vec{B}$$

$$\begin{cases} \vec{a} \perp \vec{V} & (1) \\ \vec{a} \perp \vec{B} & (2) \end{cases}$$

العلاقة (1) تعني أن الحركة مستوية توجد في المستوى المتعامد مع  $\vec{B}$  والذي يضم  $\vec{V}$  .

العلاقة (2) تعني أن التسارع منظم أي :

$$\frac{dV}{dt} = 0 \quad (3)$$

$$\frac{V^2}{\rho} = \frac{|q| \cdot V \cdot B}{m} \quad (4) \Leftarrow \begin{cases} a_T = 0 \\ a_N = a \end{cases}$$

العلاقة (3) تعني أن الحركة منتظمة :  $V = V_0 = cte$

العلاقة (4) تعني أن شعاع المسار ثابت اي ان المسار دائري شعاعه :

خلاصة :

في مجال مغناطيسي منتظم حركة دقيقة مشحونة في مستوى مغناطيسي منتظم بسرعة بدئية  $\vec{V}_0$  متوازنة مع  $\vec{B}$  ،  $\vec{B}$  حركة دائرية منتظمة .

مسارها ينتمي إلى المستوى العمودي على متغير المجال  $\vec{B}$  .

شعاعها يساوي :  $R = \frac{m \cdot V_0}{|q| \cdot B}$  :

## الدراسة الطافية :

-قدرة القوة المغناطيسية :  $P = \vec{F} \cdot \vec{V}$  بما أن القوة  $\vec{F}$  عمودية على  $\vec{V}$  فإن الجداء السلمي :  $0 = \vec{F} \cdot \vec{V}$  وبالتالي قدرة القوة المغناطيسية منعدمة :

$$P = \vec{F} \cdot \vec{V} = 0$$

-شغل القوة المغناطيسية :  $W(\vec{F}) = P\Delta t = 0$

-مبرهنة الطاقة الحركية على الدقيقة :  $\Delta E_c = W(\vec{F}) = 0$

الطاقة الحركية للدقيقة تبقى ثابتة

$$E_c = cte$$

خلاصة :

لا يغير المجال المغناطيسي الطاقة الحركية لدقيقة مشحونة وبالتالي تكون حركتها منتظمة .

## 4-انحراف المغناطيسي :

-تدخل حزمة من الالكترونات الى حيز من الفضاء عرضه  $\ell$  من مجال مغناطيسي متوجهه  $\vec{B}$  بسرعة  $V_0$  عمودية على  $\vec{B}$

$$R = \frac{m \cdot V_0}{|q| \cdot B}$$

-تختبر الدقيقة لتأثير القوة المغناطيسية وتصبح لها حركة دائرية شعاعها  $R$  .

-تغادر الدقائق المجال المغناطيسي في نقطة  $M$  فتأخذ حركة مستقيمة منتظمة ( لأن وزنها مهم ) فتصطدم بالشاشة في النقطة  $N$  .

-في غياب المجال المغناطيسي تصطدم الدقيقة بالشاشة في النقطة  $O'$  .

$$D_m = O'N$$

باعتبار المثلث القائم الزاوية  $KO'N$  نكتب العلاقة المثلثية :

$$\sin \alpha = \frac{\ell}{R}$$

باعتبار المثلث القائم الزاوية  $IHM$  نكتب العلاقة المثلثية :

$$\tan \alpha \approx \sin \alpha \approx \alpha$$

لدينا  $\alpha$  صغيرة جداً ومنه :  $\tan \alpha \approx \sin \alpha \approx \alpha$  و لدينا أيضاً  $L \ll \ell$  فإن :

$$R = \frac{m \cdot V_0}{|q| \cdot B} \quad \ell = \frac{D_m}{R} = \frac{D_m}{L}$$

$$D_m = \frac{|q| \cdot L \cdot \ell}{m \cdot V_0} \cdot B$$

الانحراف المغناطيسي يتتناسب اطراداً مع شدة المجال المغناطيسي .

## 5-تطبيقات :

## 5.1- راسم الطيف :

يستعمل راسم الطيف للكتلة لفرز العناصر الكيميائية باستعمال مجال كهربائي وكجال مغناطيسي .

يتكون راسم الطيف للكتلة من :

- حجرة التأين : تطلق منها الأيونات بسرعة منعدمة .

- حجرة التسريع : يتم فيها تسريع الأيونات بواسطة مجال

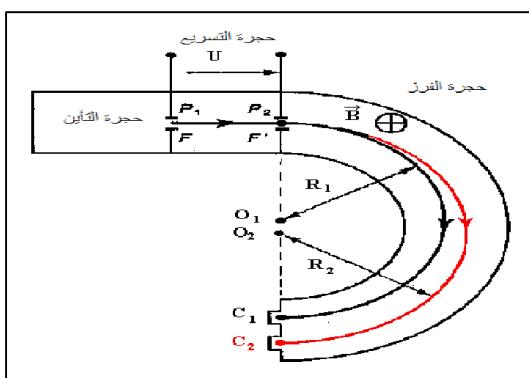
- كهرباسكين منظم وتغادرها الأيونات بسرعة  $\vec{V}$  .

- حجرة الفرز : تخضع فيها الأيونات الى مجال مغناطيسي متوجهه

- $\vec{B} \perp \vec{V}$  ويكون مسارها نصف دائرة .

- تدخل الدقائق الى حجرة الفرز بسرعة وكتلة مختلفة وبالتالي

- يكون لها مسارات مختلفة الشيء الذي يمكن من فرزها .



**5.2-السيكلotron :**

السيكلotron جهاز مسرع للدانق يتكون من علبتين على شكل نصف اسطوانتين موضوعتين في مجال منتظم وبين علبتين يوجد مجال كهربائي منتظم ومتناوب .  
يتم تسريع الدانق كلما دخلت المجال الكهربائي . وفي النهاية تغادر الدانقة السيكلotron بسرعة كبيرة .

