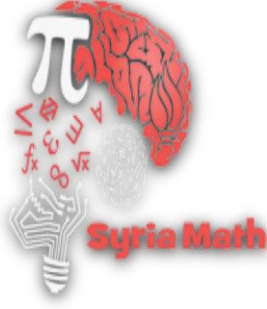


◀ دكتوراة الملاءة: هدى شحات

نظري

عنوان المحاضرة: شروط التدرج دون انزلاق

◀ لمحاضرة: الثامنة عشرة



سنبدأ معكم أصدقائي في هذه المحاضرة بفقرة جديدة بعنوان شروط التدرج دون انزلاق ..

شروط التدرج دون انزلاق في الحركة المستوية

إن حركة المركز الآني للدوران على المتدرج بالنسبة للمستوي المتحرك هي حركة نسبية وسرعة انتقالها (المركز الآني) على المتدرج هي سرعة نسبية يرمز لها بـ $(\vec{V}_r(I))$.
 إن حركة نقطة ما مثل (P) من المستوي المتحرك والتي تنطبق على (I) في لحظة ما بالنسبة للمستوي الثابت هي حركة جرية والسرعة في هذه الحركة تكون مساوية للصفر أي $(\vec{V}_e(I) = \vec{0})$ حسب تعريف المركز الآني للدوران ، كما أن حركة النقطة (I) بالنسبة للجمله الثابتة (القاعدة) هي حركة مطلقة وسرعتها $(\vec{V}_a(I))$ ، وحسب تركيب الحركات فإن :

$$\vec{V}_a(I) = \vec{V}_r(I) + \vec{V}_e(I)$$

وبما أن $\vec{V}_e(I) = \vec{0}$ فإن :

$$\vec{V}_a(I) = \vec{V}_r(I)$$

نستنتج أن سرعة انتقال (I) على القاعدة (السرعة المطلقة) تساوي سرعة انتقال (I) على المتدرج (السرعة النسبية) وبالتالي المسافة التي تقطعها I ((المركز الآني للدوران)) على القاعدة تساوي المسافة التي تقطعها على المتدرج .

الخلاصة

إن العبارات التالية متكافئة ويعد كل منها هو شرط للمتدرج دون انزلاق لمنحني ما (c) على منحني ثابت (c_1) :

أولاً : نقطة التماس بين المنحنيين c_1, c هي المركز الآني للدوران .

ثانياً : السرعة الجرية لنقطة التماس تساوي الصفر "معدومة"

ثالثاً : السرعة المطلقة للمركز الآني للدوران يساوي السرعة النسبية للمركز الآني للدوران .

رابعاً : المسافة التي تقطعها نقطة التماس على المنحني (c) تساوي المسافة التي تقطعها نقطة التماس

على المنحني (c_1) في فترة زمنية واحدة (أي المسافة على القاعدة تساوي المسافة على المتدرج)

مسألة

ليكن $(o_1x_1y_1)$ جملة إحداثيات ثابتة قائمة ومباشرة ، زاوية قياسها $\left(\frac{\pi}{4}\right)$ تدور في المستوي الثابت $(o_1x_1y_1)$ حول رأسها (o) بسرعة زاوية $(\omega = 2t)$ ويتحرك رأسها (o) على المستقيم (o_1x_1) بسرعة قيمتها العددية (V) ، نقطة تتحرك بالنسبة للزاوية (xoy) إحداثياتها $M(x, y)$ والمطلوب :

- 1- عين معادلات الحركة .
- 2- عين مركبات متجه السرعة المطلقة ومتجه التسارع المطلق للنقطة (M) بدلالة الزمن وبدلالة إحداثيات النقطة (x, y) والمشتقات $x' = \frac{dx}{dt}$ ، $y' = \frac{dy}{dt}$.
- 3- أوجد القاعدة والمتدرج ومركز التسارع المعدوم .

الحل :

1- إيجاد معادلات الحركة .
الحركة هنا هي حركة مستوية ((لأنه لدينا محورين فقط)) ، نختار جملة محاور متماسكة مع الزاوية xoy ، ولتكن OXY بحيث ينطبق منحنى OX مع ox ، وتكون في الحركة المستوية معادلات الحركة هي (x_0, y_0) والزاوية θ وهي الزاوية بين مستقيم متماسك مع الزاوية (ox) (وليكن oX) ومستقيم ثابت في الجملة الثابتة (وليكن o_1x_1) أي أن الزاوية θ هي :

$$\theta(ox, o_1x_1) \Rightarrow \theta(oX, o_1x_1)$$

وبما أن الحركة مستوية فلدينا إحداثيات القطب ، وبما أنه لدينا سرعة النقطة o وبالتالي نختارها قطباً للحركة وبالتالي :

$$x_0 = \int v dt = vt + c$$

في بداية الحركة $x_0 = 0, t = 0 \Rightarrow c = 0$

$$\Rightarrow x_0 = vt \dots (1)$$

$$y_0 = 0 \dots (2)$$

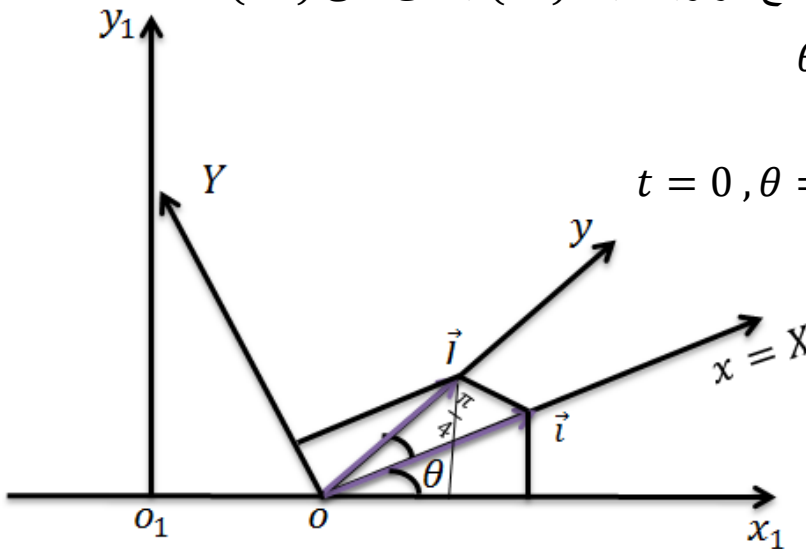
ولدينا (oXY) جملة محاور متماسكة مع الزاوية حيث (ox) ينطبق على (oX)

$$\theta' = \omega = 2t \Rightarrow \theta = \int 2t dt$$

$$\Rightarrow \theta = t^2 + \theta_0$$

في بداية الحركة $t = 0, \theta = 0 \Rightarrow \theta_0 = 0$

$$\Rightarrow \theta = t^2 \dots (3)$$



2- مركبات متجه السرعة والتسارع المطلقة

لدينا أولاً حركة M بالنسبة للزاوية هي حركة نسبية ، أما حركة M مع الزاوية بالمستوي المتماسك هي حركة جزيئية لإيجاد السرعة المطلقة لدينا طريقتين ، إما عن طريق الاشتقاق المباشر أو عن طريق التركيب الحركات حيث لدينا (($\vec{V}_a(M) = \vec{V}_r(M) + \vec{V}_e(M)$)) أي نوجد السرعة النسبية والسرعة الجرية ونجمع السرعتين .

الطريقة الأولى : عن طريق الجملة الثابتة والاشتقاق .
لدينا شعاع الموضع بالجملة الثابتة يعطى بالعلاقة :

$$\vec{o_1M} = \vec{o_1O} + \vec{OM}$$

$$\Rightarrow \vec{o_1M} = v \cdot t \vec{i}_1 + x \vec{i} + y \vec{j}$$

نقوم بتحويل كل من \vec{i}, \vec{j} إلى الجملة الثابتة عن طريق الإسقاط فنجد :

$$\vec{i} = \cos \theta \vec{i}_1 + \sin \theta \vec{j}_1$$

$$\vec{j} = \cos \left(\theta + \frac{\pi}{4} \right) \vec{i}_1 + \sin \left(\theta + \frac{\pi}{4} \right) \vec{j}_1$$

بالتعويض بعبارة شعاع الموضع نجد :

$$\vec{o_1M} = vt \vec{i}_1 + x(\cos \theta \vec{i}_1 + \sin \theta \vec{j}_1) + y \left(\cos \left(\theta + \frac{\pi}{4} \right) \vec{i}_1 + \sin \left(\theta + \frac{\pi}{4} \right) \vec{j}_1 \right)$$

ومنه بالإصلاح نجد :

$$\vec{o_1M} = \left(v \cdot t + x \cdot \cos t^2 + y \cdot \cos \left(t^2 + \frac{\pi}{4} \right) \right) \vec{i}_1 + \left(x \cdot \sin t^2 + y \cdot \sin \left(t^2 + \frac{\pi}{4} \right) \right) \vec{j}_1$$

وبالإسقاط نجد :

$$x_1 = vt + x \cdot \cos t^2 + y \cdot \cos \left(t^2 + \frac{\pi}{4} \right)$$

$$y_1 = x \cdot \sin t^2 + y \cdot \sin \left(t^2 + \frac{\pi}{4} \right)$$

وبالاشتقاق المباشر نجد السرعة للنقطة المادية M

$$x'_1 = v + x' \cdot \cos t^2 - 2tx \cdot \sin t^2 + y' \cdot \cos \left(t^2 + \frac{\pi}{4} \right) - 2ty \cdot \sin \left(t^2 + \frac{\pi}{4} \right)$$

$$y'_1 = x' \cdot \sin t^2 + 2tx \cdot \cos t^2 + y' \cdot \sin \left(t^2 + \frac{\pi}{4} \right) + 2ty \cdot \cos \left(t^2 + \frac{\pi}{4} \right)$$

ومنه مركبات السرعة المطلقة: $\vec{V}_a(M) = (x'_1, y'_1)$

وباشتقاق مركبات السرعة نحصل على التسارع ، وبالتالي مركبات التسارع المطلق تكون :

$$\vec{\Gamma}_a(M) = (x''_1, y''_1)$$

الطريقة الثانية : حسب مبدأ تركيب الحركات

أحداثيات النقطة M في الجملة غير المتعامدة xOy هي (x, y) عندئذٍ :

$$\vec{oM} = x \vec{i} + y \vec{j}$$

حيث \vec{i}, \vec{j} هي أشعة الواحدة في الجملّة غير المتعامدة ، وبفرض \vec{I}, \vec{J} هي أشعة الواحدة في الجملّة المتعامدة المتماسكة مع الجسم ((الزاوية)) ،
نقوم بإسقاط \vec{i}, \vec{j} على الجملّة المتعامدة المتماسكة فنجد أن :

$$\vec{i} = \vec{I} \quad , \quad \vec{j} = \cos \frac{\pi}{4} \vec{I} + \sin \frac{\pi}{4} \vec{J}$$

وبالتعويض بعبارة شعاع الموضع :

$$\begin{aligned} \vec{oM} &= x\vec{I} + y \left(\frac{\sqrt{2}}{2} \vec{I} + \frac{\sqrt{2}}{2} \vec{J} \right) \\ \Rightarrow \vec{oM} &= \left(x + \frac{\sqrt{2}}{2} y \right) \vec{I} + \frac{\sqrt{2}}{2} y \vec{J} \end{aligned}$$

بالتالي هي مركبات النقطة M على الجملّة المتماسكة oxy أي أن $M \left(x + \frac{y}{\sqrt{2}}, \frac{y}{\sqrt{2}} \right)$
بالاشتقاق نحصل على السرعة النسبية أي :

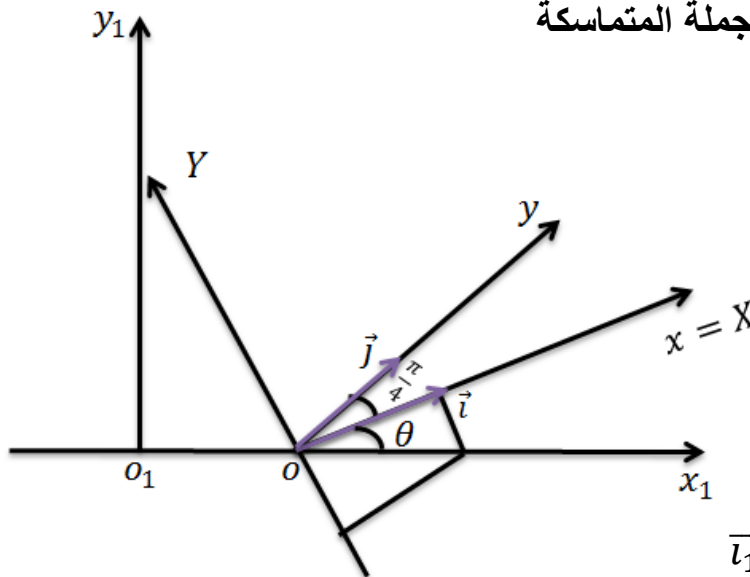
$$\vec{V}_r(M) = \frac{d\vec{oM}}{dt} \Big|_M = \left(x' + \frac{y'}{\sqrt{2}} \right) \vec{I} + \frac{y'}{\sqrt{2}} \vec{J}$$

كما أن الحركة الجريّة هي حركة مستوية فإن :

$$\vec{V}_e = \vec{V}(o) + \vec{\omega} \wedge \vec{oM}$$

$$\Rightarrow \vec{V}_e(M) = v\vec{i}_1 + \begin{vmatrix} \vec{I} & \vec{J} & \vec{K} \\ 0 & 0 & 2t \\ x + \frac{y}{\sqrt{2}} & \frac{y}{\sqrt{2}} & 0 \end{vmatrix}$$

حيث أن $\vec{\omega}(0,0,2t)$ هو شعاع الدوران عمودي على المستوي الحركة لذلك اخذنا مركبته على \vec{K}
ولكن بالإسقاط لتحويل \vec{i}_1 إلى الجملّة المتماسكة



$$\vec{i}_1 = \cos \theta \vec{I} - \sin \theta \vec{J} \quad \text{نجد :}$$

$$\Rightarrow \vec{i}_1 = \cos t^2 \vec{I} - \sin t^2 \vec{J}$$

$$\Rightarrow \vec{V}_e(M) = v(\cos t^2 \vec{I} - \sin t^2 \vec{J}) + (-\sqrt{2}.t.y\vec{I} + (2tx + \sqrt{2}t.y)\vec{J})$$

$$\Rightarrow \vec{V}_e(M) = (v \cdot \cos t^2 - \sqrt{2} \cdot t \cdot y)\vec{I} + (-v \cdot \sin t^2 + 2t \cdot x + \sqrt{2}t \cdot y)\vec{J}$$

وبالتالي فإن السرعة المطلقة هي :

$$\vec{V}_a(M) = \vec{V}_r(M) + \vec{V}_e(M)$$

$$\Rightarrow \vec{V}_a(M) = \left(x' + \frac{y'}{\sqrt{2}}\right)\vec{I} + \frac{y'}{\sqrt{2}}\vec{J} + (v \cdot \cos t^2 - \sqrt{2} \cdot t \cdot y)\vec{I} + (-v \cdot \sin t^2 + 2t \cdot x + \sqrt{2}t \cdot y)\vec{J}$$

$$\Rightarrow \vec{V}_a(M) = \left(x' + \frac{y'}{\sqrt{2}} + v \cdot \cos t^2 - \sqrt{2}t \cdot y\right)\vec{I} + \left(\frac{y'}{\sqrt{2}} - v \cdot \sin t^2 + 2tx + \sqrt{2}t \cdot y\right)\vec{J}$$

ومنه مركبات السرعة المطلقة هي :

$$V_{ax}(M) = x' + \frac{y'}{\sqrt{2}} + v \cdot \cos t^2 - \sqrt{2}t \cdot y$$

$$V_{ay}(M) = \frac{y'}{\sqrt{2}} - v \cdot \sin t^2 + 2tx + \sqrt{2}t \cdot y$$

نحصل على التسارع المطلق من العلاقة :

$$\vec{\Gamma}_a(M) = \left. \frac{d\vec{v}_a}{dt} \right|_M + \vec{\omega} \wedge \vec{V}_a$$

$$\Rightarrow \left. \frac{d\vec{v}_a}{dt} \right|_M = \left(x'' + \frac{y''}{\sqrt{2}} - 2t \cdot v \cdot \sin t^2 - \sqrt{2}y - \sqrt{2}ty'\right)\vec{I}$$

$$+ \left(\frac{y''}{\sqrt{2}} - 2tv \cdot \cos t^2 + 2x + 2tx' + \sqrt{2}y + \sqrt{2}ty'\right)\vec{J}$$

$$\vec{\omega} \wedge \vec{V}_a = \begin{vmatrix} \vec{I} & \vec{J} & \vec{K} \\ 0 & 0 & 2t \\ V_{ax} & V_{ay} & 0 \end{vmatrix}$$

$$\vec{\omega} \wedge \vec{V}_a = -2t \cdot V_{ay}\vec{I} + 2t \cdot V_{ax}\vec{J}$$

$$\Rightarrow \vec{\Gamma}_a(M) = \left(x'' + \frac{y''}{\sqrt{2}} - 2t \cdot v \cdot \sin t^2 - \sqrt{2}y - \sqrt{2}ty' - 2t \cdot V_{ay}\right)\vec{I}$$

$$+ \left(\frac{y''}{\sqrt{2}} - 2tv \cdot \cos t^2 + 2x + 2tx' + \sqrt{2}y + \sqrt{2}ty' + 2t \cdot V_{ax}\right)\vec{J}$$

ومنه مركبات التسارع المطلقة في الجملة المتماسكة هي :

$$\Gamma_{ax} = x'' + \frac{y''}{\sqrt{2}} - 2t \cdot v \cdot \sin t^2 - \sqrt{2}y - \sqrt{2}ty' - 2t \cdot V_{ay}$$

$$\Gamma_{ay} = \frac{y''}{\sqrt{2}} - 2tv \cdot \cos t^2 + 2x + 2tx' + \sqrt{2}y + \sqrt{2}ty' + 2t \cdot V_{ax}$$

3- ايجاد القاعدة والمتدرج ومركز التسارع المعدوم

لدينا $0 = (v \cdot t, 0)$ هو قطب للحركة ، وليكن $I(x_0, y_0)$ هو المركز الآني للدوران في جملة ثابتة :

لدينا : $\vec{V}(o) = \vec{\omega} \wedge \vec{I}o \dots (1)$

حيث $\vec{V}(o) = v\vec{i}_1$ و $\vec{I}o = (v.t - x_0, 0 - y_0) = (v.t - x_0, -y_0)$ نعوض في العلاقة (1) فنجد :

$$v\vec{i}_1 = \begin{vmatrix} \vec{i}_1 & \vec{j}_1 & \vec{k}_1 \\ 0 & 0 & 2t \\ v.t - x_0 & -y_0 & 0 \end{vmatrix} \Rightarrow v\vec{i}_1 = (2t.y_0)\vec{i}_1 + (2v.t^2 - 2t.x_0)\vec{j}_1$$

بالمطابقة نجد :

$$v = 2t.y_0 \dots \dots (1) , \quad 0 = 2t(v.t - x_0) \dots \dots (2)$$

من (2) نجد : $0 = v.t - x_0 \Rightarrow x_0 = v.t \Rightarrow t = \frac{x_0}{v}$

ومن (1) نجد : $y_0 = \frac{v}{2t} \dots \dots (*)$

نعوض قيمة t في المعادلة (*) فنجد :

$$y_0 = \frac{v}{2 \frac{x_0}{v}} \Rightarrow y_0 = \frac{v^2}{2x_0} \Rightarrow y_0 \cdot x_0 = \frac{v^2}{2}$$

ومنه القاعدة هي معادلة قطع زائد متساوي الساقين .

إيجاد المتدرج

لدينا (o) هو قطب للحركة ، وليكن $I(x_0, y_0)$ هو المركز الآني للدوران في جملة المتماسكة :

لدينا : $\vec{V}(o) = \vec{\omega} \wedge \vec{I}o \dots (\$)$

ولدينا أيضاً $\vec{V}(o) = v\vec{i}_1$ على الجملة الثابتة ، فنسقطها على الجملة المتماسكة $(\vec{I}, \vec{J}, \vec{K})$ فنجد :

$$\vec{i}_1 = \cos \theta \vec{I} - \sin \theta \vec{J} \Rightarrow \vec{V}(o) = v.\vec{i}_1 \Rightarrow v.\cos t^2 \vec{I} - v.\sin t^2 \vec{J}$$

ولدينا $\vec{I}o = (0 - x_0, 0 - y_0) = (-x_0, -y_0)$ بالتعويض في (\$) نجد :

$$v.\cos t^2 \vec{I} - v.\sin t^2 \vec{J} = \begin{vmatrix} \vec{I} & \vec{J} & \vec{K} \\ 0 & 0 & 2t \\ -x_0 & -y_0 & 0 \end{vmatrix}$$

$$v.\cos t^2 \vec{I} - v.\sin t^2 \vec{J} = 2t.y_0\vec{I} - 2t.x_0\vec{J}$$

بالمطابقة نجد :

$$v.\cos t^2 = 2t.y_0 \dots (1) , \quad -v.\sin t^2 = -2t.x_0 \dots \dots (2)$$

من العلاقة (1) نجد : $y_0 = v.\frac{\cos t^2}{2t}$ ومن العلاقة (2) نجد : $x_0 = v.\frac{\sin t^2}{2t}$

نلاحظ أنه لا يمكننا أن نحذف الزمن لذلك نقول عن العلاقة (1) و (2)

بالمعادلات الوسيطة للمتدرج .

إن مركز التسارع المعدوم هو القطب o

حسب التعريف : أي نقطة من المتحرك ينعدم تسارعها بالنسبة للجملة الثابتة تدعى مركز التسارع

المعدوم.

انتهت المحاضرة