

26-10-2017

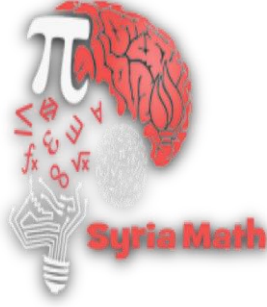
◀ دكتوراة الملاءة: هدى شحات

نظري

عنوان المحاضرة: الحركات الدورانية للجسر الصلب

◀ المحاضرة: السابعة

حول نقطة ثابتة + حل مسائل



ستتابع معكم أصدقائي في هذه المحاضرة حل المسائل التي وردت في المحاضرة السابقة، مع نظرية أولر - والامبير ..

المسألة الأولى

تدور أسطوانة دائرية حول محورها بسرعة زاوية ثابتة ($\omega = 2$) وينسحب محورها على حامله بسرعة منتظمة ($v = 6$)، المطلوب:

تعيين الخطوة المختزلة للولب (الحركة اللولبية) للأسطوانة، ثم تعيين موضع ومسار وسرعة نقطة من الأسطوانة، احداثياتها بالنسبة لجملة متماسكة مع الأسطوانة هي $(2, 2, 3)$.

الحل:

1 نعلم من خواص اللولب الدائري أن $s = b\theta$... (*)

ولدينا من نص المسألة $v = 6$, $\omega = 2$

نشقق طرفي العلاقة (*) فنجد:

$$s' = b\theta' \Rightarrow \frac{ds}{dt} = b \cdot \frac{d\theta}{dt}$$

$$\Rightarrow v = \frac{ds}{dt} = b \cdot \omega$$

$$\Rightarrow 6 = b \cdot 2 \Rightarrow b = 3$$

وهي الخطوة المختزلة للولب .

- لإيجاد حركة الأسطوانة يجب إيجاد معادلتها، وبما أن الحركة لولبية فإن وسيطها (θ) ومنه:

$$\theta' = \omega = 2 \Rightarrow \theta = \int \omega dt$$

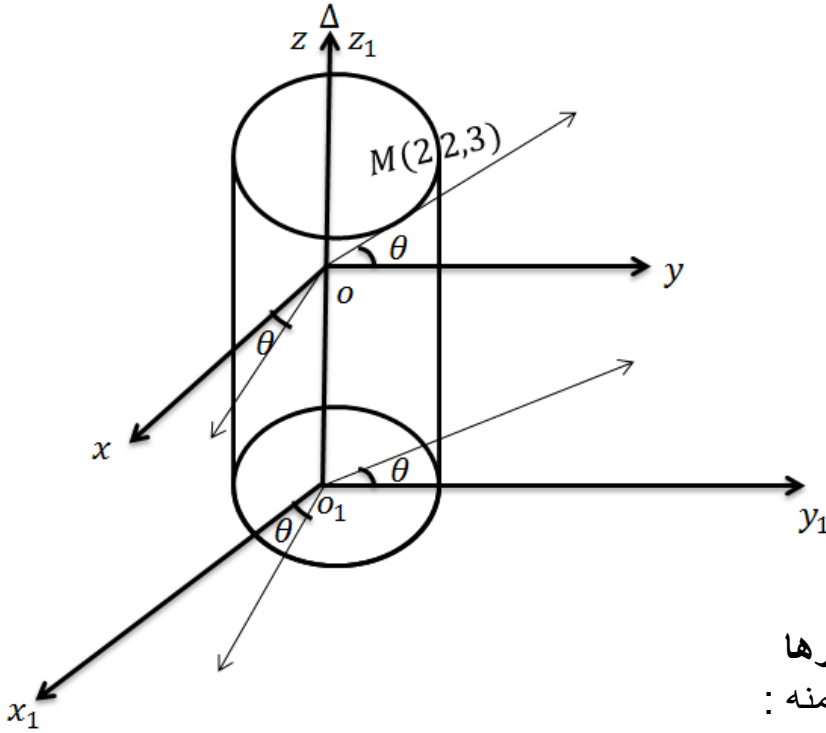
$$\Rightarrow \theta = 2t + \theta_0$$

وبفرض ($\theta_0 = 0$) في اللحظة الزمنية ($t = 0$) فنجد:

$$\theta = 2t$$

ملاحظة ((حتى لو لم يذكر لنا إيجاد معادلة الحركة، يجب إيجادها لأننا نستخدمها

في باقي طلبات المسألة))



(2) تعيين موضع النقطة (M) ومسارها
 لدينا احداثيات النقطة بالشكل (2,2,3) ومنه :

$$\forall M \in s: \overrightarrow{o_1M} = \underbrace{(\overrightarrow{o_1o})}_s + \overrightarrow{oM} \Rightarrow \overrightarrow{o_1M} = b\theta\vec{k} + x\vec{i} + y\vec{j} + z\vec{k}$$

$$\overrightarrow{o_1M} = b\theta\vec{k} + 2\vec{i} + 2\vec{j} + 3\vec{k} \Rightarrow \overrightarrow{o_1M} = 3(2t)\vec{k} + 2\vec{i} + 2\vec{j} + 3\vec{k}$$

$$\overrightarrow{o_1M} = 6t\vec{k} + 2\vec{i} + 2\vec{j} + 3\vec{k} \Rightarrow \boxed{\overrightarrow{o_1M} = 2\vec{i} + 2\vec{j} + (6t + 3)\vec{k}}$$

وهي موضع (M) على الجملة المتماسكة .

- لإيجاد المسار يجب الانتقال من الجملة المتماسكة إلى الجملة الثابتة .

- وجدنا سابقا أن :

$$\begin{aligned} \vec{i} &= \cos\theta\vec{i}_1 + \sin\theta\vec{j}_1 \\ \vec{j} &= -\sin\theta\vec{i}_1 + \cos\theta\vec{j}_1 \\ \vec{k} &= \vec{k}_1 \end{aligned}$$

حيث $(\theta = 2t)$ ومنه بالتعويض بالعلاقة الأخيرة :

$$\forall M \in s: \overrightarrow{o_1M} = 2(\cos 2t\vec{i}_1 + \sin 2t\vec{j}_1)$$

$$+ 2(-\sin 2t\vec{i}_1 + \cos 2t\vec{j}_1) + (6t + 3)\vec{k}_1$$

وبالتالي بالاسقاط على الجملة الثابتة نجد :

$$x_1 = 2(\cos 2t - \sin 2t) \dots (1)$$

$$y_1 = 2(\sin 2t + \cos 2t) \dots (2)$$

$$z_1 = (6t + 3) \dots (3)$$

وهي معادلات حركة النقطة (M) وبحذف (t) من هذه المعادلات نجد المسار ولحذف الزمن (t) نربع العلاقة (1) و (2) ثم نجمع :

$$x_1^2 + y_1^2 = [2(\cos 2t - \sin 2t)]^2 + [2(\sin 2t + \cos 2t)]^2 = 8$$

$$x_1^2 + y_1^2 = 8 \dots (*)$$

وهي معادلة سطح أسطوانة نصف قطرها $(2\sqrt{2})$ ومحورها (O_1Z_1)

$$t = \frac{z_1 - 3}{6} \text{ : نجد (3) العلاقة (3) نجد :}$$

وبالتعويض في (1) نجد :

$$x_1 = 2 \left(\cos \frac{z_1 - 3}{3} - \sin \frac{z_1 - 3}{3} \right) \dots (**)$$

فالمسار يتعين من تقاطع كل من $(*)$ و $(**)$ ، ولتعيين سرعة (M) نعود إلى الجملة المتماسكة ((حسب الطلب)) وبالتالي :

$$\vec{v}(M) = b\theta' \vec{k} + \vec{\omega} \wedge \vec{oM}$$

$$\vec{v}(M) = 6\vec{k} + \begin{vmatrix} \vec{i} & \vec{j} & \vec{k} \\ 0 & 0 & 2 \\ 2 & 2 & 3 \end{vmatrix} \Rightarrow \vec{v}(M) = -4\vec{i} + 4\vec{j} + 6\vec{k}$$

ولتعيين تسارع (M) على الجملة المتماسكة نطبق القانون التالي :

$$\vec{\Gamma}(M) = b\theta'' \vec{k} + \vec{\varepsilon} \wedge \vec{oM} + \vec{\omega} \wedge \vec{v}(M) ; \varepsilon = \theta'' = 0$$

$$\vec{\Gamma}(M) = \begin{vmatrix} \vec{i} & \vec{j} & \vec{k} \\ 0 & 0 & 2 \\ -4 & 4 & 6 \end{vmatrix} \Rightarrow \vec{\Gamma}(M) = -8\vec{i} - 8\vec{j}$$

ملاحظة : لإيجاد السرعة والتسارع في الجملة الثابتة نقوم بالاشتقاق المباشر

لمركبات النقطة $M(x_1, y_1, z_1)$.

المسألة الثانية

يتحرك قرص دائري نصف قطره (a) بحركة لولبية حول محوره بسرعة زاوية ثابتة $(\omega = \omega_0)$ علما بأن محور القرص ينتقل بمقدار $(2\omega_0)$ عندما يتم القرص دورة كاملة حول محوره , والمطلوب : تعيين مسار وسرعة نقطة من محيط القرص .

الحل :

هنا لا نملك الخطوة المختزلة لإيجاد المسار , لكن لدينا من نص المسألة

((يتم القرص دورة كاملة حول محوره أي أن $B = 2\pi b$))

$$\Rightarrow B = 2\pi b = 2\omega_0$$

$$\Rightarrow \omega_0 = \pi b \Rightarrow b = \frac{\omega_0}{\pi}$$

لحساب زاوية الدوران (θ) نقوم بمكاملة (ω) ومنه :

$$\omega = \theta' \Rightarrow \theta = \int \omega dt \quad ; \omega = \omega_0$$

$$\theta = \int \omega_0 dt \Rightarrow \theta = \omega_0 t + \theta_0$$

من نص المسألة لدينا شروط البدء ومنه نفرض في بداية الحركة أن ($\theta = 0$) في اللحظة ($t = 0$) بالتعويض نجد أن : ($\theta_0 = 0$) ومنه $\theta = \omega_0 t$

تعيين موضع (M)

نختار جملة محاور ثابتة (o_1, x_1, y_1, z_1) بحيث ينطبق محور القرص على محور الدوران ($o_1 z_1$) ونختار جملة محاور متماسكة (o, x, y, z) بحيث ينطبق محور القرص على محور الدوران (oz) ونختار (M) واقعة على أحد المحاور وليكن (ox)، وبكتابة العلاقة الشعاعية للنقطة (M) :

$$\forall M \in s: \overrightarrow{o_1 M} = b\theta \vec{k} + \overrightarrow{oM}$$

$$\overrightarrow{o_1 M} = b\theta \vec{k} + x\vec{i} + y\vec{j} + z\vec{k} \Rightarrow \overrightarrow{o_1 M} = x\vec{i} + y\vec{j} + (b\theta + z)\vec{k}$$

$$\overrightarrow{o_1 M} = x(\cos\theta \vec{i}_1 + \sin\theta \vec{j}_1) + y(-\sin\theta \vec{i}_1 + \cos\theta \vec{j}_1) + (b\theta + z)\vec{k}_1$$

حيث أوجدنا سابقا العلاقات الشعاعية لـ : \vec{i}, \vec{j} .

وبالإسقاط على جملة المحاور الثابتة وتعويض $\theta = \omega_0 \cdot t$ نحصل على :

$$x_1 = x \cos \omega_0 t - y \sin \omega_0 t$$

$$y_1 = x \sin \omega_0 t + y \cos \omega_0 t$$

$$z_1 = z + b\omega_0 t$$

حيث (x_1, y_1, z_1) مركبات (M)

وبفرض أن $M = (a, 0, 0)$ ، وبالتعويض في معادلات حركة النقطة (M) في الجملة الثابتة :

$$x_1 = a \cos \omega_0 t \dots (*)$$

$$y_1 = a \sin \omega_0 t \dots (**)$$

$$z_1 = b\omega_0 t \dots (***)$$

لإيجاد معادلة المسار نقوم بحذف الزمن من العلاقات السابقة :

$$t = \frac{z_1}{b\omega_0} \text{ من } (***) \text{ نجد :}$$

ولدينا $b = \frac{\omega_0}{\pi}$ ومنه :

$$t = \frac{\pi z_1}{\omega_0^2}$$

وبتعويض قيمة (t) في (*) نجد :

$$x_1 = a \cos \omega_0 \frac{\pi z_1}{\omega_0^2} = a \cos \frac{\pi z_1}{\omega_0} \dots (1)$$

ونعوض أيضا قيمة (t) في $(**)$ نجد :

$$y_1 = a \sin \omega_0 \frac{\pi z_1}{\omega_0^2} = a \sin \frac{\pi z_1}{\omega_0} \dots (2)$$

وبتربيع العلاقتين (1) و(2) وجمعهما نجد :

$$x_1^2 = a^2 \cos^2 \frac{\pi z_1}{\omega_0}$$

$$y_1^2 = a^2 \sin^2 \frac{\pi z_1}{\omega_0}$$

$$x_1^2 + y_1^2 = 2a^2 \dots (#)$$

أي هي معادلة دائرة في المستوي (x_1, y_1, z_1) ، ومنه معادلة المسار هي تقاطع (#) مع (2) أو (1) لحساب سرعة النقطة (M) :
نشق موضع النقطة (M) مباشرة

$$\vec{v}(M) = \begin{cases} x_1' = -a\omega_0 \sin \omega_0 t \\ y_1' = a\omega_0 \cos \omega_0 t \\ z_1' = b\omega_0 \end{cases}$$

ولحساب التسارع للنقطة (M) :

نشق معادلات السرعة مباشرة

$$\vec{\Gamma}(M) = \begin{cases} x_1'' = -a\omega_0^2 \cos \omega_0 t \\ y_1'' = -a\omega_0^2 \sin \omega_0 t \\ z_1'' = 0 \end{cases}$$

الحركة الدورانية للجسم الصلب حول نقطة ثابتة

تعريف

هي حركة جسم صلب ثبتت فيه نقطة واحدة ، ونعلم أنه إذا ثبتت نقطة في جسم صلب فإن للجسم ثلاث درجات من الحرية وبالتالي يوجد ثلاث معادلات حركة .

نظرية أولر_دالامبير >> النظرية الأساسية للحركة الدورانية حول نقطة <<

نص النظرية ((إن حركة الجسم الصلب الدورانية حول نقطة ثابتة هي حركة دورانية في كل لحظة

من الزمن حول محور آني مار من هذه النقطة " نسميه المحور الآني للدوران "))

أو بمعنى آخر : إذا ثبتنا في الجسم نقطة ما فإنه في كل لحظة يوجد مستقيم من الجسم يمر من تلك

النقطة سرع نقاطه معدومة في اللحظة المذكورة .

الإثبات : " هدفنا إيجاد مستقيم سرع نقاطه معدومة "

ليكن (S) جسم صلب ولتكن (o) نقطة ثابتة فيه ولتكن $A, B \in S$ بحيث النقاط الثلاث لا تقع على مستوي واحد .

ونفرض كلاً من **(1) و (2) و (3)....**

$$(1) \quad \vec{v}(A) \neq \vec{0}, \vec{v}(B) \neq \vec{0} \text{ في اللحظة الزمنية } t$$

لأنه لو كانت $\vec{v}(A) = \vec{0}$ و (o) نقطة ثابتة لكان (oA) محور أي للدوران ((وبالتالي كانت النظرية محققة في تلك اللحظة))

أيضاً $\vec{v}(B) \neq \vec{0}$ لأنه لو كانت $\vec{v}(B) = \vec{0}$ و (o) نقطة ثابتة لكان (oB) محور أي للدوران ((وبالتالي كانت النظرية محققة في تلك اللحظة))

(2) إن $\vec{v}(A) \neq \vec{v}(B)$ لأنه لو كان $\vec{v}(A) = \vec{v}(B)$ لكانت الحركة انسحابية ((وهذا غير ممكن لان (o) ثابتة)) أي هذا يناقض كون الحركة دورانية حول النقطة " حسب نص المبرهنة " ومنه $\vec{v}(A) \neq \vec{v}(B)$.

(3) $\vec{v}(A) \nparallel \vec{v}(B)$ لأنه لو كان $\vec{v}(A) \parallel \vec{v}(B)$ عندئذ سيصبح لدينا شعاعين متوازيين وغير متساويين حسب الفرض (2) عندها نظرية المساقط ستكون غير محققة ويكون الجسم ليس صلباً وهذا يناقض كون A, B من جسم صلب ومنه $\vec{v}(A) \nparallel \vec{v}(B)$. ومنه الشروط الثلاث السابقة محققة .

والآن **لنناقش المبرهنة** ولناخذ النقطتين o, A ونطبق نظرية المساقط على النقطتين :

$$proj_{oA} \cdot \vec{v}(A) = proj_{oA} \vec{v}(o)$$

$$\Rightarrow \vec{v}(A) \cdot |\vec{oA}| = \vec{v}(o) \cdot |\vec{oA}|$$

ولدينا $\vec{v}(o) \cdot |\vec{oA}| = \vec{0}$ لان سرعة النقطة o معدومة حسب نص النظرية .

$$\vec{v}(A) \cdot |\vec{oA}| = \vec{0} \quad \text{ومنه}$$

$$\Rightarrow \vec{v}(A) = \begin{cases} \vec{0} & \text{وهذا يخالف الفرض} \\ \perp \vec{oA} \end{cases} \Rightarrow \vec{v}(A) \perp \vec{oA}$$

وأيضاً نطبق نظرية المساقط على النقطتين o, B عندئذ :

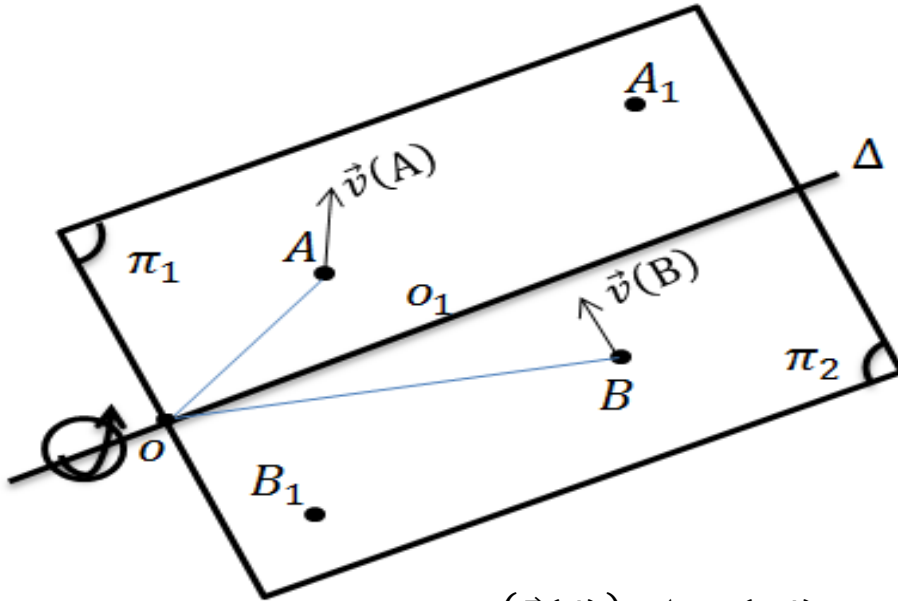
$$proj_{oB} \cdot \vec{v}(B) = proj_{oB} \vec{v}(o)$$

$$\Rightarrow \vec{v}(B) \cdot |\vec{oB}| = \vec{v}(o) \cdot |\vec{oB}|$$

ولدينا $\vec{v}(o) \cdot |\vec{oB}| = \vec{0}$ كما سبق في oA .

$$\vec{v}(B) \cdot |\vec{oB}| = \vec{0} \quad \text{ومنه}$$

$$\Rightarrow \vec{v}(B) = \begin{cases} \vec{0} & \text{وهذا يخالف الفرض} \\ \perp \overrightarrow{oB} \end{cases} \Rightarrow \vec{v}(B) \perp \overrightarrow{oB}$$



نمرر مستويين

(π_1) يمر من (o) ويحوي (oA) ويعامد $(\vec{v}(A))$

(π_2) يمر من (o) ويحوي (oB) ويعامد $(\vec{v}(B))$

ولنأخذ $(A_1 \in \pi_1)$, $(B_1 \in \pi_2)$

(1) نطبق نظرية المساقط على سرعتي النقطتين (o, A_1)

$$proj_{oA_1} \cdot \vec{v}(A_1) = proj_{oA_1} \cdot \vec{v}(o)$$

$$\Rightarrow \vec{v}(A_1) \cdot |\overrightarrow{oA_1}| = \vec{v}(o) \cdot |\overrightarrow{oA_1}| = \vec{0}$$

$$\Rightarrow \vec{v}(A_1) = \begin{cases} \vec{0} & \text{إما} \\ \perp \overrightarrow{oA_1} & \text{أو} \end{cases}$$

(2) نطبق نظرية المساقط على سرعتي النقطتين (A, A_1)

$$proj_{AA_1} \cdot \vec{v}(A) = proj_{AA_1} \cdot \vec{v}(A_1)$$

$$\Rightarrow \vec{v}(A) \cdot |\overrightarrow{AA_1}| = \vec{v}(A_1) \cdot |\overrightarrow{AA_1}| = \vec{0}$$

ولكن لدينا (AA_1) من المستوي الأول " فرضا " فهي تحقق أنه يمر من النقطة (o)

ويحوي $|\overrightarrow{oA}|$ فأصبح لدينا $\vec{v}(A) \perp |\overrightarrow{AA_1}|$

$$\Rightarrow \vec{v}(A_1) = \begin{cases} \vec{0} & \text{إما} \\ \perp \overrightarrow{AA_1} & \text{أو} \end{cases}$$

نستنتج من **(1)** و **(2)** ان :

$$\vec{v}(A_1) = \begin{cases} \vec{0} & \text{إما} \\ \perp (\overrightarrow{AA_1} \cap \overrightarrow{oA_1}) = \pi_1 & \text{أو} \end{cases}$$

وبنفس الطريقة نجد أن :

$$\vec{v}(B_1) = \begin{cases} \vec{0} & \text{إما} \\ \perp (\overrightarrow{AB_1} \cap \overrightarrow{oB_1}) = \pi_2 & \text{أو} \end{cases}$$

وبما أن $\vec{v}(B) \nparallel \vec{v}(A)$ $\iff \pi_1 \nparallel \pi_2$

وبما أن المستوي (π_1) والمستوي (π_2) كل منهما يمران من النقطة (o) فيوجد فصل مشترك لهما وليكن (Δ) ولنبرهن أن سرع نقاط هذا الفصل المشترك تكون معدومة .

ولنأخذ الآن o_1 نقطة ما من المستقيم Δ ($o_1 \in \Delta$)

$$(1) \quad o_1 \in \pi_1 \implies \vec{v}(o_1) = \begin{cases} \vec{0} \\ \perp \pi_1 \end{cases}$$

$$(2) \quad o_1 \in \pi_2 \implies \vec{v}(o_1) = \begin{cases} \vec{0} \\ \perp \pi_2 \end{cases}$$

من (1) و (2) نجد :

$$\vec{v}(o_1) = \begin{cases} \vec{0} & \text{إما} \\ \perp (\pi_1 \cap \pi_2) & \text{أو} \end{cases}$$

إن حالة $\vec{v}(o_1) \perp (\pi_1 \cap \pi_2)$ مرفوضة لأنه لا يمكن لشعاع أن يعامد مستويين متقاطعين بأن واحد ومنه : $\vec{v}(o_1) = \vec{0}$
أي أن سرع نقاط الفصل المشترك معدومة .

انتهت المناظرة

احذر... التئيم إذا

أكرمته، والرذل إذا

قدّمته، والسقيّه إذا

رفعته .

إعلان: محمد علي فليون ** هي حبسية
أحمد: حمدان حمدان ** هي حبسية