



كلية العلوم

القسم : الفيزياء

السنة : الثانية

المادة : ميكانيك فيزيائي ٢

المحاضرة : السادسة / نظري / كتابة

{{ مكتبة A to Z }}

مكتبة A to Z : Facebook Group

كلية العلوم ، كلية الصيدلة ، الهندسة التقنية

يمكنكم طلب المحاضرات برسالة نصية (SMS) أو عبر (What's app-Telegram) على الرقم 0931497960



الدكتور :

المحاضرة:

نظريه - السادسة



القسم: الفيزياء

السنة: الثانية

المادة: ميكانيك فيزيائي - ٢

التاريخ: / /

A to Z Library for university services

الصيغ الحركية الأولى:

هي صيغ تعبر عن مركبات السرعة الزاوية في كل من الحالتين

الثابتة والمتحركة بدرجة زوايا أولى.

* حسب نظرية أولى: إذا كانت الجسم الصلب نقطة ثابتة بالنسبة لمجموعة

إحداثيات ثابتة فإن إزاحة الجسم عن وضع ما إلى وضع آخر يمكن أن

تجسّد بدورانه وحيد لهذا الجسم بزاوية محسوبة حول محور ما من تلك

النقطة الثابتة.

وهكذا بعد زمن dt فإن زوايا أولى تتغير من ϕ , θ , ψ إلى

$\phi + d\phi$, $\theta + d\theta$, $\psi + d\psi$.

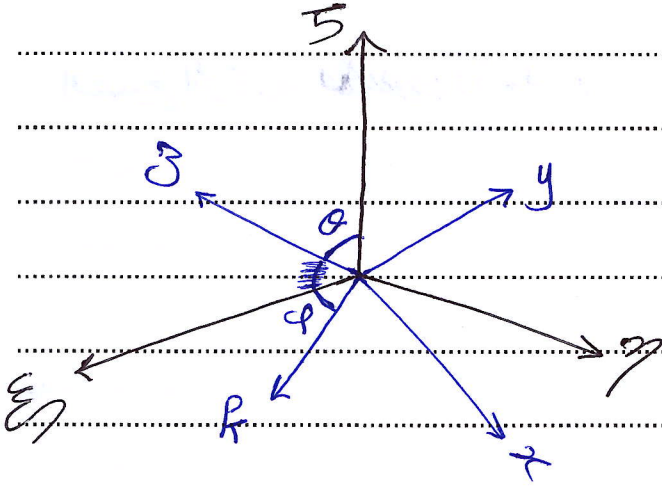
وحسب النظرية السابقة يمكن الاستعانة عن هذه الزوايا بزاوية

واحدة χ

(والبيانات) بدورانه وحيد بزاوية معينة حول محور ما بالنقطة O .

$$d\vec{X} = dx \vec{e}_x$$

$$\vec{w} = \frac{d\vec{x}}{dt} = \dot{x} \vec{e}_x$$



$$d\vec{x} = d\psi \vec{e}_\psi + d\theta \vec{e}_\theta + d\phi \vec{e}_\phi$$

$$\Rightarrow \vec{w} = \dot{\psi} \vec{e}_\psi + \dot{\theta} \vec{e}_\theta + \dot{\phi} \vec{e}_\phi \quad (1)$$

★ إذا كان لدينا شعاع ومهما كان الشعاع ونريد معرفة مركباته على محور ثابت ماذا نفعل؟ نضرب الشعاع الواحدية التابع للحوار الثابت.

* لكتابة w بدلالة مركباته في الحالة المتحركة ψ, θ, ϕ فإننا نضرب داخلياً العلاقة (1) على التوالي بـ $\vec{e}_x, \vec{e}_y, \vec{e}_z$

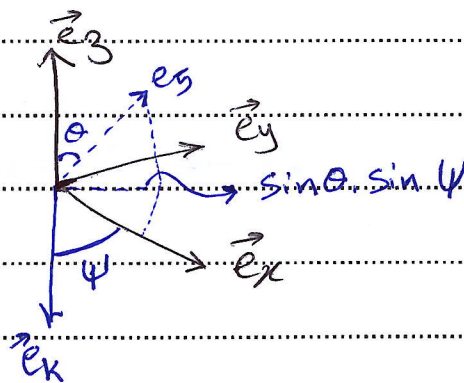
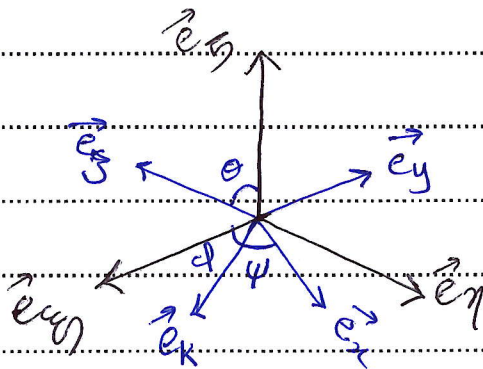
المركبة على OX :

$$\omega_x = \vec{\omega} \cdot \vec{e}_x = \dot{\phi} \vec{e}_y \cdot \vec{e}_x + \dot{\theta} \vec{e}_z \cdot \vec{e}_x + \dot{\psi} \vec{e}_3 \cdot \vec{e}_x \quad (2)$$

$$\vec{e}_x \cdot \vec{e}_3 = 0 \quad \leftarrow OZ \perp OX \quad \text{لأننا}$$

ولنا أيضاً حسب تعريف الزوايا :

$$\vec{e}_z \cdot \vec{e}_x = \cos \psi$$



ولدينا حسب الأشكال السابقة:

$$\vec{e}_2 \cdot \vec{e}_x = \sin \theta \sin \psi$$

بالعوض في ②

$$W_x = \dot{\phi} \sin \theta \sin \psi + \dot{\theta} \cos \psi$$

ومعالجة مشابهة لما سبق في أيضاً أن $\vec{e}_2 \cdot \vec{e}_3 = \cos \theta$

$$\vec{e}_2 \cdot \vec{e}_y = \sin \theta \cos \psi$$

$$\vec{e}_x \cdot \vec{e}_y = \cos \psi$$

$$\vec{e}_x \cdot \vec{e}_3 = 0$$

وبطريقة مشابهة في:

$$W_y = \dot{\phi} \sin \theta \cos \psi - \dot{\theta} \sin \psi$$

$$W_z = \dot{\phi} \cos \theta + \dot{\psi}$$

وأيضاً بالإساليب مشابهة يمكننا إيجاد مركبات $\vec{W}$ في المحاور

الثابتة θ, ψ, ϕ متغيران.

$$W_{\theta\phi} = \dot{\theta} \cos \phi + \dot{\psi} \sin \theta \sin \phi$$

$$W_{\phi} = \dot{\theta} \sin \phi - \dot{\psi} \sin \theta \cos \phi$$

$$W_{\psi} = \dot{\phi} + \dot{\psi} \cos \theta$$

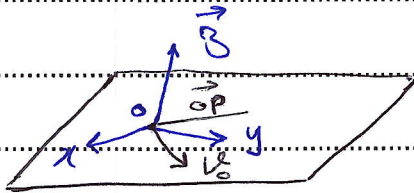
(الصيف الحركة ل، أخرى في الجملة التالية.)

الحركة المستقيمة للجسم الصلب:

وهي الحركة التي تكون خلالها مسارات نقاط الجسم الصلب متوازية لمستوى ثابت وبالتالي تكون سرع نقاطه واتجاهاته متوازية لنفس هذا المستوى. بهذا يكون اتجاه السرعة الزاوية يكون محوياً على هذا المستوى.

نقط سرعة نقاطها من جسم صلب:

$$\vec{v} = \vec{v}_0 + \vec{\omega} \times \vec{r} \quad (11)$$



المحور الثابت للدوران:

نقطة P:

يكون محور دورانها مواز للمستوى

هو محل هندسي للنقاط التي سرعتها متساوية في لحظة ما، أي أن سرعة النقطة P تكون متساوية (الكوكب تتحرك في محور الزاوية الدورانية) لا وليست حسب هذه العلاقة (أ) تكون سرعة النقطة P تساوي ωr

$$0 = \vec{v}_0 + \vec{\omega} \times \vec{OP}$$

نضرب خارجياً بـ $\vec{\omega}$

$$\vec{\omega} \times \vec{v}_0 + \vec{\omega} \times (\vec{\omega} \times \vec{OP}) = 0$$

وباستخدام المطابقة الشعاعية التالية:

$$\vec{A} \times (\vec{B} \times \vec{C}) = \vec{B} (\vec{A} \cdot \vec{C}) - (\vec{A} \cdot \vec{B}) \vec{C}$$

فجاءت:

$$\vec{\omega} \cdot \vec{v}_0 + \vec{\omega} (\vec{\omega} \cdot \vec{OP}) - \omega^2 \vec{OP} = 0$$

$$\vec{\omega} \times \vec{v}_0 = \omega^2 \vec{P}$$

وبما أن $\vec{OP} \perp \vec{\omega} \Rightarrow$

$$\vec{OP} = \frac{\vec{\omega} \times \vec{v}_0}{\omega^2}$$

نتيجة:

لتفسير عنه في الحركة:

في الحركة: x, y, z

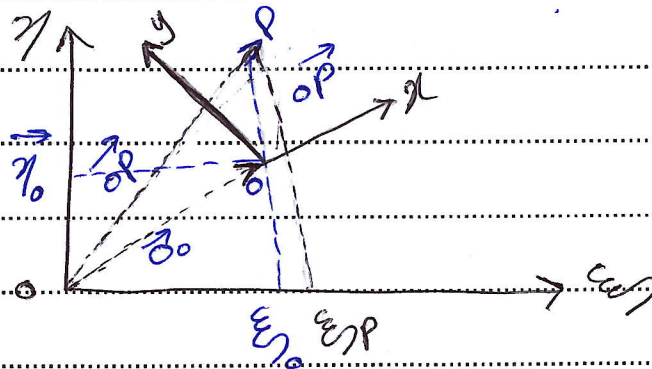
$$\Rightarrow \vec{OP} = \frac{1}{\omega^2} \begin{vmatrix} \vec{e}_x & \vec{e}_y & \vec{e}_z \\ 0 & 0 & \omega \\ v_{0x} & v_{0y} & 0 \end{vmatrix}$$

نظرة الجرد ومطابقة الطرفين:

$$x_p = - \frac{v_{0y}}{\omega}$$

$$y_p = \frac{v_{0x}}{\omega}$$

بالنسبة للحركة النابضة:



نلاحظ أن:

$$\vec{OP} = \vec{O_0} + \vec{OP}$$

$$= \epsilon_{\eta_0} \vec{e}_{\eta_0} + \eta_0 \vec{e}_{\eta} + \frac{1}{\omega^2} \begin{vmatrix} \vec{e}_{\eta_0} & \vec{e}_{\eta} & \vec{e}_{\xi} \\ 0 & 0 & \omega \\ \epsilon_{\eta_0} & \eta_0 & 0 \end{vmatrix}$$

$$\epsilon_{\eta} p = \epsilon_{\eta_0} - \frac{\dot{\eta}_0}{\omega}$$

$$\eta p = \eta_0 - \frac{\dot{\epsilon}_{\eta_0}}{\omega}$$

* مجزئ الزمن من العلاقات ليصل على ماخني ثابت

ماخني متحرك يعادل مخروط حتمت مرجع

المخروط الثاني يعادل مخروط القاعدة

* يمكن تحديد المركز الآتي للدورات بحالة الحركة المستوية

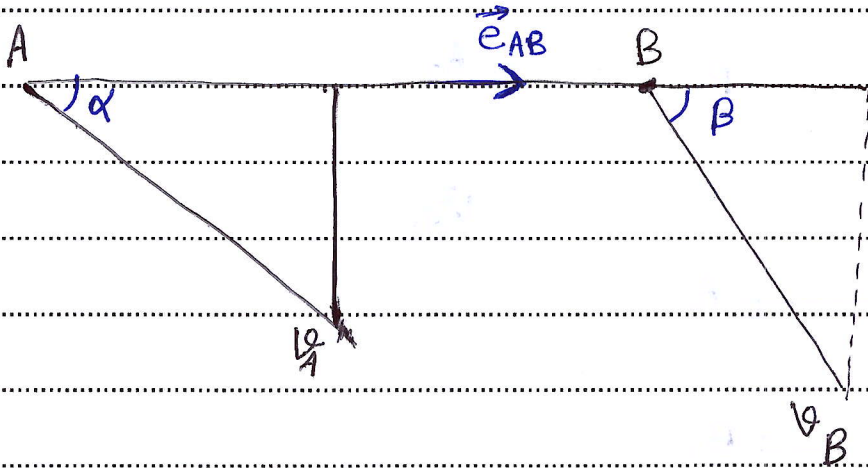
بمعرفة سرعتين نقطتين منه AB بعدة حالات مختلفة

* إذا كانت سرعة A وسرعة B متوازيتين $\vec{OA} \parallel \vec{OB} \parallel \vec{AB}$ يكون

المركز الآتي للدورات موجود في اللانهاية $\omega = 0$

ملاحظة هامة

مستقطا سرعتي v_A و v_B على AB متساويان



لأى نقطة A ونقطة العلاقة (1):

$$\Rightarrow \vec{v}_B = \vec{v}_A + \omega \times \vec{AB}$$

$$\frac{\vec{AB}}{AB}$$

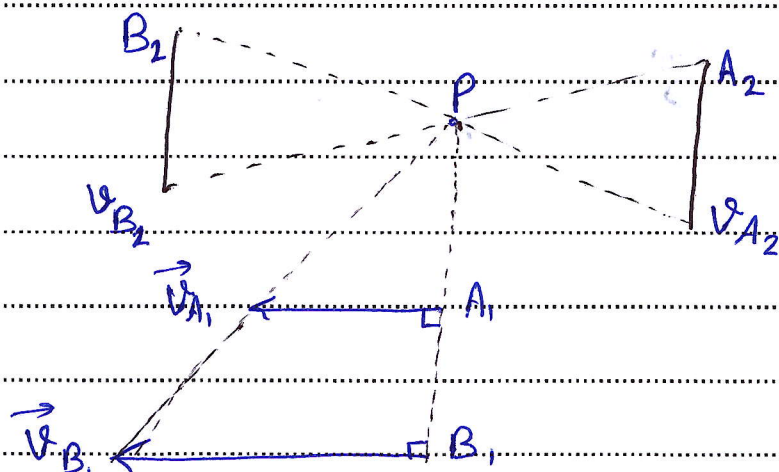
نقطة العلاقة الثانية

$$\vec{v}_B \cdot \frac{\vec{AB}}{AB} = \vec{v}_A \cdot \frac{\vec{AB}}{AB} + 0$$

$$v_B \cos \beta = v_A \cos \alpha$$

* نضع أسعة لـ v_A مساوية

ب



المثلثات متساوية الساقين $\vec{AB} \perp \vec{V}_B \parallel \vec{V}_A$

$$\frac{V_{A_1}}{PA_1} = \frac{V_{B_1}}{PB_1} = \frac{|V_{B_1} - V_{A_1}|}{A_1B_1}$$

المثلثات متساوية الساقين $A_2B_2 \perp \vec{V}_{B_2} \parallel \vec{V}_{A_2}$

$$W = \frac{V_{A_2}}{PA_2} = \frac{V_{B_2}}{PB_2} = \frac{V_{A_2} + V_{B_2}}{A_2B_2}$$

^



مكتبة
A to Z