

Chapter-3-

Dynamic of a Particle.
General Motion

① $\text{grad} (\phi + \psi)$

$$\nabla (\phi + \psi) = \nabla \phi + \nabla \psi$$

الإستاذ المساعد
فؤاد محمد هادي

② $\text{div} (\vec{A} + \vec{B})$

$$\nabla \cdot (\vec{A} + \vec{B}) = \nabla \cdot \vec{A} + \nabla \cdot \vec{B}$$

③ $\text{curl} (\vec{A} + \vec{B})$

$$\nabla \times (\vec{A} + \vec{B}) = \nabla \times \vec{A} + \nabla \times \vec{B}$$

④ $\nabla \cdot (\phi \vec{A}) = (\nabla \phi) \cdot \vec{A} + \phi (\nabla \cdot \vec{A})$

⑤ $\nabla \cdot (\vec{A} \times \vec{B}) = \vec{B} \cdot (\nabla \times \vec{A}) - \vec{A} \cdot (\nabla \times \vec{B})$

⑥ $\text{div grad } \phi$

$$\nabla \cdot (\nabla \phi) = \nabla^2 \phi = \frac{\partial^2 \phi}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \phi}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 \phi}{\partial z^2}$$

⑦ $\text{curl grad } \phi$

$$\nabla \times (\nabla \phi) = \text{zero}$$

⑧ $\text{div curl } \vec{A}$

$$\nabla \cdot (\nabla \times \vec{A}) = \text{zero}$$

الإستاذ المساعد
فؤاد محمد هادي

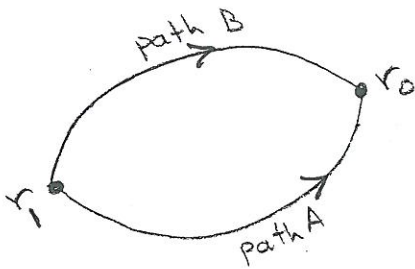
⑨
$$\nabla = \hat{i} \frac{\partial}{\partial x} + \hat{j} \frac{\partial}{\partial y} + \hat{k} \frac{\partial}{\partial z}$$

« Conservation Forces »

بقوة المحافضة

The conditions of conservation force :-

- ① if the work is not depended for the path the Force is conservation and its field called conservation field.



* W_A إنتقال الجسم لنقطة r_0 من r_1

r_1 إلى r_0 على مسار A

$$W_A = \int_{r_1}^{r_0} \vec{F} \cdot d\vec{r}$$

* W_B = = = = على مسار B

$$W_B = \int_{r_1}^{r_0} \vec{F} \cdot d\vec{r}$$

$$W_{\text{path A}} = W_{\text{path B}}$$

$$\int_{r_1}^{r_0} \vec{F} \cdot d\vec{r} = \int_{r_1}^{r_0} \vec{F} \cdot d\vec{r}$$

$$\int_{r_1}^{r_0} \vec{F} \cdot d\vec{r} - \int_{r_1}^{r_0} \vec{F} \cdot d\vec{r} = 0$$

$$\int_{r_1}^{r_0} \vec{F} \cdot d\vec{r} + \int_{r_0}^{r_1} \vec{F} \cdot d\vec{r} = 0$$

الأستاذ المساعد
فؤاد محمد هادي

②

$$\oint \vec{F} \cdot d\vec{r} = 0$$

بشرط أن تكون شروط
القوة المحافضة

إذا كان لتنامد الجسم للقوة حول مسار مغلق يساوي صفر تكون القوة محافظة.

الأستاذ المساعد
فؤاد محمد هادي

③ if $\vec{F} = -\nabla V$

إذا كانت القوة تساوي سالب التدرج يكون التدرج محافظاً

④ if $\nabla \times \vec{F} = 0$ then the force is Conservation

⑤ if $E = K.E + P.E = \text{constant}$ then the force is conservation

الأستاذ المساعد
فؤاد محمد هادي

ex)

$$\vec{F} = \hat{i}(y^2 z^3 - 6xz^2) + \hat{j}(2xyz^3) + \hat{k}(3xy^2 z^2 - 6x^2 z)$$

Show that if the force is conservation or no?

$$\vec{\nabla} \times \vec{F} = \begin{vmatrix} \hat{i} & \hat{j} & \hat{k} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ F_x & F_y & F_z \end{vmatrix}$$

$$\vec{\nabla} \times \vec{F} = \hat{i} \left(\frac{\partial F_z}{\partial y} - \frac{\partial F_y}{\partial z} \right) + \hat{j} \left(\frac{\partial F_x}{\partial z} - \frac{\partial F_z}{\partial x} \right) + \hat{k} \left(\frac{\partial F_y}{\partial x} - \frac{\partial F_x}{\partial y} \right)$$

$$= \hat{i} (6xyz^2 - 6xyz^2) + \hat{j} [(3y^2 z^2 - 12xz) - (3y^2 z^2 - 12xz)] + \hat{k} (2yz^3 - 2yz^3)$$

$$= \text{Zero}$$

الأستاذ المساعد
فؤاد محمد هادي

∴ القوة محافظة

if
ex) $V = x^2 + yx + xz$ Find the force field?

$$\vec{F} = -\nabla V = -\hat{i} \frac{\partial V}{\partial x} - \hat{j} \frac{\partial V}{\partial y} - \hat{k} \frac{\partial V}{\partial z}$$

$$\vec{F} = -\hat{i}(2x + y + z) - \hat{j}x - \hat{k}x$$

الإستاذ المساعد
 فؤاد محمد هادي

ex) show that if the force is conservation or no?

$$\vec{F} = \hat{i}xy + \hat{j}xz + \hat{k}yz$$

$$\nabla \times \vec{F} = \begin{vmatrix} \hat{i} & \hat{j} & \hat{k} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ xy & xz & yz \end{vmatrix}$$

$$= \hat{i}(z-x) - \hat{j}(0) + \hat{k}(z-x) \neq 0$$

∴ ليست محافظة غير محافظة

الإستاذ المساعد
 فؤاد محمد هادي

ex) when the force field is conservation?

$$\vec{F} = \hat{i}(ax + by^2) + \hat{j}cxy$$

$$\nabla \times \vec{F} = \begin{vmatrix} \hat{i} & \hat{j} & \hat{k} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ ax + by^2 & cxy & 0 \end{vmatrix} = \hat{k}(c - 2b)y$$

if the force is conservation then $\nabla \times \vec{F} = 0$

$$\therefore c - 2b = 0 \Rightarrow \boxed{c = 2b}$$

الإستاذ المساعد
 فؤاد محمد هادي

الإستاذ المساعد
 فؤاد محمد هادي

(3)

* Motion of a Projectile in a Uniform Gravitational Field

(i) No Air Resistance

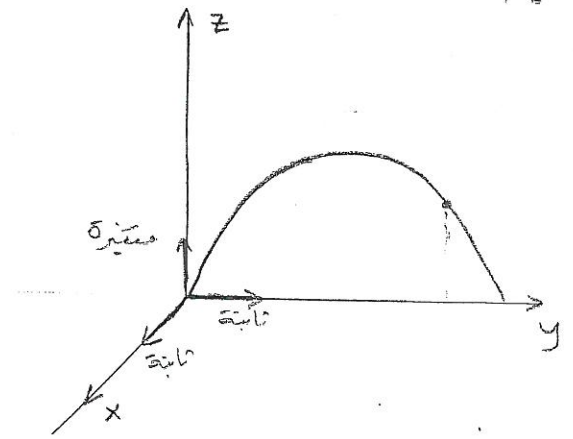
For a projectile there is only one force acting namely the force of gravity and equal the weight.

إذا كان لجره إرصيه لورثه من الجرم
صيفه كاذبه واليه سادي وزيد الجرم هناك
ان الجرم سقط سقوطاً حراً.

the differential equation of motion:.

$$m \frac{d^2 \vec{r}}{dt^2} = -mg \hat{k}$$

$$\frac{d^2 \vec{r}}{dt^2} = -g \hat{k}$$



بما ان المعادله الاضرب لا تحتوي على كتلة (m) فان حركة الجرم سقطاً حراً لا تعتمد على الكتلة.

the force function is clearly of the separable type and is also conservative.

الإستاذ المساعد
فؤاد محمد هادي

From Force Conservation Law,

$$\frac{1}{2} m v_0^2 = \frac{1}{2} m v^2 + mgz \quad] * \frac{2}{m}$$

$$v^2 = v_0^2 - 2gz$$

حرفه لقد سيرة في اية كفة - (1)
وهي نفس معادله لجره الجذبية

الإستاذ المساعد
فؤاد محمد هادي

معادلة التفاضلية

$$\frac{d^2 \vec{r}}{dt^2} = -g \hat{k} \Rightarrow \frac{d\vec{v}}{dt} = -g \hat{k} t$$

$$d\vec{v} = -g \hat{k} \int dt \Rightarrow \vec{v} = -gt \hat{k} + \text{const}$$

if $t=0 \Rightarrow v = v_0 \therefore \text{const} = v_0$

$$\boxed{\begin{aligned} \vec{v} &= v_0 - gt \hat{k} \\ v &= v_0 - gt \end{aligned}} \Rightarrow (2) \quad \text{تعبير سرعة الحركة الخطية}$$

$$\vec{v} = \frac{d\vec{r}}{dt} = v_0 - gt \hat{k}$$

الإستاذ المساعد
فؤاد محمود هادي

$$\int d\vec{r} = \int v_0 dt - \int gt dt \hat{k}$$

$$\boxed{r = v_0 t - \frac{1}{2} gt^2 \hat{k}} \quad (3)$$

رسم تعبیر معادلات
الحركة الخطية

$$\therefore x = x_0 t$$

$$y = y_0 t$$

$$z = z_0 t - \frac{1}{2} gt^2$$

الإستاذ المساعد
فؤاد محمود هادي

(4)

Linear Air Resistance:

The differential equation is:

$$m \frac{d^2 \vec{r}}{dt^2} = -mg \hat{k} - c \vec{v}$$

$$m(\hat{i}x'' + \hat{j}y'' + \hat{k}z'') = -mg\hat{k} - c(\hat{i}x' + \hat{j}y' + \hat{k}z')$$

$$\therefore mx'' = -cx' \Rightarrow x'' = -\frac{c}{m} x'$$

$$(x'' = -\gamma x') \text{ --- (1)}$$

where $\gamma = \frac{c}{m}$

$$\therefore my'' = -cy' \Rightarrow y'' = -\frac{c}{m} y'$$

$$(y'' = -\gamma y') \text{ --- (2)}$$

$$\therefore mz'' = -mg - cz'$$

$$(z'' = -\gamma z' - g) \text{ --- (3)}$$

الأستاذ المساعد
فارس محمد دهادي

to find the velocity in (x) direction

$$x'' = -\gamma x' \text{ --- (1)}$$

$$\frac{dx'}{dt} = -\gamma x'$$

$$\int_{x_0}^{x'} \frac{dx'}{x'} = -\gamma \int_0^t dt$$

$$\ln \frac{x'}{x_0} = -\gamma t$$

$$(x' = x_0 e^{-\gamma t}) \text{ --- (1')}$$

الأستاذ المساعد
فارس محمد دهادي

From eq. (2)

$$y'' = -\gamma y' \Rightarrow \frac{dy'}{dt} = -\gamma y' \Rightarrow \int_{y'_0}^{y'} \frac{dy'}{y'} = -\gamma \int_0^t dt$$

$$\ln \frac{y'}{y'_0} = -\gamma t$$

$$(y' = y'_0 e^{-\gamma t}) \text{ ---- (2')}$$

الأستاذ المساعد
فؤاد محمد هادي

From eq. (3)

$$\frac{dz'}{dt} = -\gamma z' - g \Rightarrow \int_{z'_0}^{z'} \frac{dz'}{-\gamma z' - g} = \int_0^t dt$$

$$\frac{1}{-\gamma} \int_{z'_0}^{z'} \frac{-\gamma dz'}{-\gamma z' - g} = \int_0^t dt$$

$$\ln \frac{(-\gamma z' - g)}{(-\gamma z'_0 - g)} = -\gamma t$$

$$\ln \frac{\gamma z' + g}{\gamma z'_0 + g} = -\gamma t$$

الأستاذ المساعد
فؤاد محمد هادي

$$\gamma z' + g = (\gamma z'_0 + g) e^{-\gamma t}$$

$$(z' = \frac{-g}{\gamma} + (z'_0 + \frac{g}{\gamma}) e^{-\gamma t}) \text{ ---- (3')}$$

الأستاذ المساعد
فؤاد محمد هادي

(D)

* to Find the position Components
From eq. (1')

$$\dot{x} = x_0 e^{-\gamma t} \Rightarrow \frac{dx}{dt} = x_0 e^{-\gamma t}$$

$$\int_{x_0}^x dx = \int_0^t x_0 e^{-\gamma t} dt \quad] \frac{-\gamma}{-\gamma}$$

الإستاذ المساعد
فؤاد محمود دهازي

$$x \Big|_{x_0}^x = \frac{x_0}{-\gamma} \int_0^t e^{-\gamma t} (-\gamma) dt \Rightarrow x - x_0 = \frac{-x_0}{\gamma} \left[e^{-\gamma t} \right]_0^t$$

إذا كان الموضع عند التوقيت $t=0$ في نقطة الأصل

$$x = \frac{-x_0}{\gamma} \left[e^{-\gamma t} - 1 \right]$$

$$x = \frac{x_0}{\gamma} \left[1 - e^{-\gamma t} \right] \quad \text{--- (1'')} \quad \text{ربطت بالطريقة الجديدة (4)}$$

$$y = \frac{y_0}{\gamma} (1 - e^{-\gamma t}) \quad \text{--- (2'')} \quad \text{دكرت بار (2) تأخذ المعادله (3)}$$

$$\dot{z} = \frac{-g}{\gamma} + \left(\frac{g}{\gamma} + z_0 \right) e^{-\gamma t} = \frac{dz}{dt}$$

$$\int_{z_0}^z dz = \frac{-g}{\gamma} \int_0^t dt + \left(\frac{g}{\gamma} + z_0 \right) \int_0^t e^{-\gamma t} dt \quad \text{نضرب بنسبة (-\gamma)}$$

$$z - z_0 = \frac{-g}{\gamma} t + \left(\frac{1}{-\gamma} \right) \left(\frac{g}{\gamma} + z_0 \right) \int_0^t e^{-\gamma t} (-\gamma) dt$$

عند نقطة الأصل $z_0 = \text{zero}$

$$z = \frac{-g}{\gamma} t - \frac{1}{\gamma} \left(\frac{g}{\gamma} + z_0 \right) \left[e^{-\gamma t} \right]_0^t$$

$$z = \frac{-g}{\gamma} t - \left(\frac{g}{\gamma^2} - \frac{z_0}{\gamma} \right) \left[e^{-\gamma t} - 1 \right]$$

$$z = \frac{-g}{\gamma} t + \left(\frac{g}{\gamma^2} + \frac{z_0}{\gamma} \right) (1 - e^{-\gamma t}) \quad \text{--- (3'')} \quad \text{ربطت بالطريقة الجديدة (4)}$$

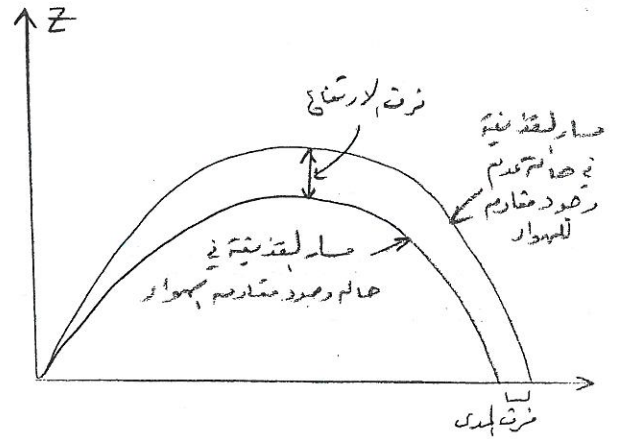
الإستاذ المساعد
فؤاد محمود دهازي

وبعد دمج المعادلات x, y, z في نفس شكل

$$\vec{r} = \hat{i}x + \hat{j}y + \hat{k}z$$

$$\vec{r} = \left(\frac{v_0}{\gamma} + \frac{kg}{\gamma^2} \right) (1 - e^{-\gamma t}) - \hat{k} \frac{gt}{\gamma}$$

الأستاذ المساعد
فؤاد محمود هادي



في حالة وجود متناقص هواء صغيرة ($\gamma t \ll 1$)
سنستخدم المعادلة

$$e^u = 1 + u + \frac{u^2}{2!} + \frac{u^3}{3!} + \frac{u^4}{4!} + \dots$$

ممكن لنا ان

$$(1 - e^{-\gamma t}) = \gamma t - \frac{\gamma^2 t^2}{2!} + \frac{\gamma^3 t^3}{3!}$$

وبعد ارجعنا لبيانات النتائج بالقيود في معادلات (3)

الأستاذ المساعد
فؤاد محمود هادي

$$\vec{r} = \vec{v}_0 t - \frac{1}{2} g t^2 \hat{k} - \Delta \vec{r}$$

حيث $(\Delta \vec{r})$ تمثل جميع الحدود المتبقية وهو حاصل لتبسيط في مسار لقطانية

$$\Delta \vec{r} = \gamma \left[v_0 \left(\frac{t^2}{2!} - \frac{\gamma t^3}{3!} + \dots \right) + kg \left(\frac{t^3}{3!} - \frac{\gamma t^4}{4!} + \dots \right) \right]$$

من جهة / فانه المعادلات السابقة التي تمثل (3) بوجود متناقص هواء بالمعادلة

السابقة (بدون وجود متناقص الهواء)

$$\vec{r} = \vec{v}_0 t - \frac{1}{2} g t^2 \hat{k}$$

الأستاذ المساعد
فؤاد محمود هادي

eq.(10) A gun is located at the bottom of a hill of constant slope (ϕ). Show that the range of the gun measured up the slope of the hill is :-

زاد ميل البندقية (θ)

$$\tan \phi = \frac{y}{x}$$

سرعة \times زمن \rightarrow
 $y = x \tan \phi$

$$\therefore y = (v_{0x} t) \tan \phi$$

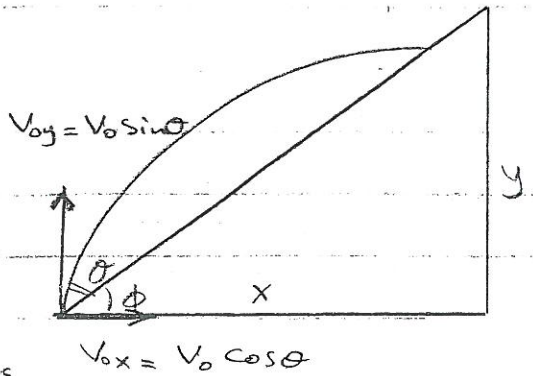
$$\therefore y = t v_0 \cos \theta \frac{\sin \phi}{\cos \phi} \quad \text{--- (1)}$$

على فرض اصحاب متساوية البعد

$$y = v_{0y} t - \frac{1}{2} g t^2$$

$$y = (v_0 \sin \theta) t - \frac{1}{2} g t^2 \quad \text{--- (2)}$$

لبالسين متساوية



الإستاذ المساعد
فؤاد محمود هادي

$$t v_0 \cos \theta \frac{\sin \phi}{\cos \phi} = t v_0 \sin \theta - \frac{1}{2} g t^2$$

$$\frac{1}{2} g t^2 = t v_0 \sin \theta - t v_0 \cos \theta \frac{\sin \phi}{\cos \phi}$$

$$t = \frac{2 v_0}{g} \left(\sin \theta - \cos \theta \frac{\sin \phi}{\cos \phi} \right) \quad \text{نقسم البعد بـ } \frac{\cos \phi}{\cos \phi}$$

$$t = \frac{2 v_0}{g \cos \phi} (\sin \theta \cos \phi - \cos \theta \sin \phi)$$

$$t = \frac{2 v_0}{g \cos \phi} \sin (\theta - \phi) \quad , \quad \cos \phi = \frac{x}{R} \Rightarrow R = \frac{x}{\cos \phi}$$

$$\therefore R = \frac{(v_0 \cos \theta) t}{\cos \phi}$$

بموضع البندقية (θ)

$$\therefore R = \frac{2 v_0^2 \cos \theta \sin (\theta - \phi)}{g \cos^2 \phi}$$

الإستاذ المساعد
فؤاد محمود هادي

eq. 11) Show that the maximum value of the slope in the above problem is:-

$$\frac{v_0^2}{g(1 + \sin\phi)}$$

$$R = \frac{2v_0^2 \cos\theta \sin(\theta - \phi)}{g \cos^3\phi}$$

لذا نرى
نفرض
A = θ , B = $\theta - \phi$

$$\cos A \sin B = \frac{1}{2} [\sin(A+B) - \sin(A-B)]$$

$$\cos\theta \sin(\theta - \phi) = \frac{1}{2} [\sin(2\theta - \phi) - \sin\phi]$$

$$R = \frac{v_0^2 [\sin(2\theta - \phi) - \sin\phi]}{g \cos^3\phi}$$

لذلك يكون R_{max}

$$\sin(2\theta - \phi) = 1$$

$$R_{max} = \frac{v_0^2 [1 - \sin\phi]}{g(1 - \sin^3\phi)}$$

الإستاذ المساعد
فؤاد محمود هادي

$$R_{max} = \frac{v_0^2 [1 - \sin\phi]}{g(1 + \sin\phi)(1 - \sin\phi)}$$

$$R_{max} = \frac{v_0^2}{g(1 + \sin\phi)}$$

الإستاذ المساعد
فؤاد محمود هادي

(✓)

* The Harmonic Oscillator in two and three Dimensions

الرجوع
the linear restoring force which is always directed towarded the origin.

$$\vec{F} = -k\vec{r}$$

$$m \frac{d^2\vec{r}}{dt^2} = -k\vec{r}$$

الدكتور المساعد
فؤاد محمود هادي

$$m(\ddot{x}\hat{i} + \ddot{y}\hat{j} + \ddot{z}\hat{k}) = -k(x\hat{i} + y\hat{j} + z\hat{k})$$

$$m\ddot{x} = -kx$$

$$m\ddot{y} = -ky$$

$$m\ddot{z} = -kz$$

في كل اتجاه، القوة في سوية

$$m\ddot{x} = -kx \Rightarrow m\ddot{x} + kx = 0 \quad \text{--- (1)}$$

$$m\ddot{y} = -ky \Rightarrow m\ddot{y} + ky = 0 \quad \text{--- (2)}$$

the solution of eq (1)

$$x = A_1 \sin(\omega_0 t + \phi_1) \quad \text{--- (3)}$$

the solution of eq (2)

$$y = A_2 \sin(\omega_0 t + \phi_2) \quad \text{--- (4)}$$

$$\omega_{01} = \omega_{02} = \omega_0$$

اهنا صانين كبريات مرصد الخفاص

$$k_1 = k_2 = k_3$$

$$\phi = \phi_2 - \phi_1 \quad \text{اذا كان}$$

$$\phi_1 = 0 \Rightarrow \text{ذلك نرفق ان} \Rightarrow \phi = \phi_2$$

$$x = A_1 \sin \omega_0 t \quad \text{نوصفنا صادة (3)}$$

$$\frac{x}{A_1} = \sin \omega_0 t$$

الدكتور المساعد
فؤاد محمود هادي

$$\omega_0 t = \sin^{-1} \frac{x}{A_1}$$

$$t = \frac{1}{\omega_0} \sin^{-1} \frac{x}{A_1}$$

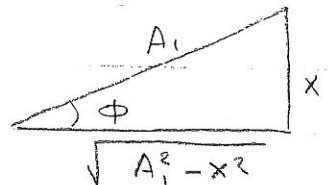
نقوم بتبسيطه (4)



$$y = A_2 \sin \left[\omega_0 \left(\frac{1}{\omega_0} \sin^{-1} \frac{x}{A_1} \right) + \phi \right]$$

$$y = A_2 \left[\sin \left(\sin^{-1} \frac{x}{A_1} \right) \cos \phi + \cos \left(\sin^{-1} \frac{x}{A_1} \right) \sin \phi \right]$$

$$y = A_2 \left[\frac{x}{A_1} \cos \phi + \frac{\sqrt{A_1^2 - x^2}}{A_1} \sin \phi \right]$$



معادلة
المسار

$$y = \frac{A_2}{A_1} (x \cos \phi + \sqrt{A_1^2 - x^2} \sin \phi)$$

حل المسار يعطينا الزاوية الطول (ϕ)

نأخذ مجموعته من المعادلات

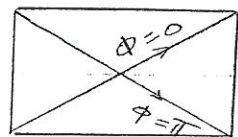
$$\phi = 0, \pi$$

إذا كانت (1)

معادلة المسار $y = \pm \frac{A_2}{A_1} x$

شكل معادلة خط مستقيم

إذا كانت $\phi = 0, \pi$



$$\phi = \frac{\pi}{2}, \frac{3\pi}{2}$$

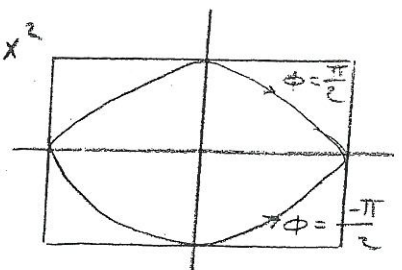
إذا كانت (2)

$$y = \pm \frac{A_2}{A_1} \sqrt{A_1^2 - x^2}$$

$$y^2 = \frac{A_2^2}{A_1^2} (A_1^2 - x^2) \Rightarrow A_1^2 y^2 = A_2^2 A_1^2 - A_2^2 x^2$$

بالقسمة على $A_1^2 A_2^2$

معادلة قطع ناقص $\left(\frac{x^2}{A_1^2} + \frac{y^2}{A_2^2} = 1 \right)$



$$A = A_1 = A_2$$

إذا كان (3)

$$x^2 + y^2 = A^2$$

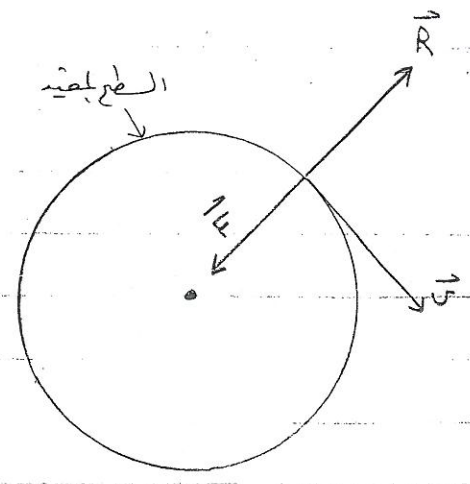
المسار دائري

* The Energy Equation For Smooth Constraint

The total Force acting on a particle moving under constraint can be written by: (F + R)

- F : external force
- R : the force of constraint

the equation of motion can be written as:



$$m \frac{d\vec{v}}{dt} = \vec{F} + \vec{R}$$

$$m \frac{d\vec{v}}{dt} \cdot \vec{v} = \vec{F} \cdot \vec{v} + \vec{R} \cdot \vec{v} \quad (\cos 90 = \text{zero})$$

$$m \frac{d\vec{v}}{dt} \cdot \vec{v} = \vec{F} \cdot \vec{v}$$

$$m \int \vec{v} \cdot d\vec{v} = \int \vec{F} \cdot \vec{v} dt$$

$$m \frac{v^2}{2} = \vec{F} \cdot \vec{r} + \text{constant}$$

$$\frac{1}{2} m v^2 - W = \text{constant}$$

$$W = -V(x) \quad \text{الطاقة الكامنة}$$

$$\therefore \frac{1}{2} m v^2 + V(x) = \text{const.} = E$$

الطاقة الحركية = كينتيك

الدكتور المساعد
فؤاد محمد هادي

الدكتور المساعد
فؤاد محمد هادي

* (The Simple pendulum) البندول البسيط

٤

$$-mg \sin \theta = m \ddot{s}$$

$$m \ddot{s} + mg \sin \theta = 0$$

نقطة x زاوية = طول البندول

$$s = \theta l \Rightarrow \dot{s} = \dot{\theta} l \Rightarrow \ddot{s} = \ddot{\theta} l$$

$$m \ddot{\theta} l + mg \sin \theta = 0$$

$$\ddot{\theta} + \frac{g}{l} \sin \theta = 0 \Rightarrow \sin \theta \approx \theta$$

$$\left[\ddot{\theta} + \frac{g}{l} \theta = 0 \right] \quad \text{المعادلة التقاطعية للبندول}$$

$$x'' + \omega_0^2 x = 0 \quad \text{ولهذه المعادلة نسبة}$$

$$\omega_0^2 = \frac{g}{l} \Rightarrow \omega_0 = \sqrt{\frac{g}{l}}$$

$$T = \frac{2\pi}{\omega_0} \Rightarrow T = 2\pi \sqrt{\frac{l}{g}}$$

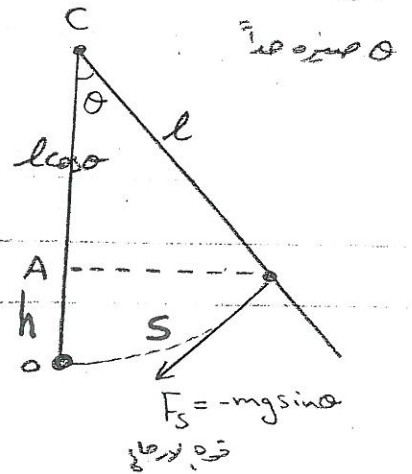
Finding The restoring Force F_s

$$F_s = -\frac{dV}{dx}, \quad V = mgh \Rightarrow V = mg(l - l \cos \theta)$$

$$V = mg l (1 - \cos \theta) = mg l \left(1 - \cos \frac{s}{l}\right)$$

$$\frac{dV}{ds} = mg l \left(\sin \theta\right) \frac{1}{l} = mg \sin \theta$$

$$F_s = -\frac{dV}{ds} = -mg \sin \theta$$



$$Ac = l \cos \theta$$

$$h = l - l \cos \theta$$

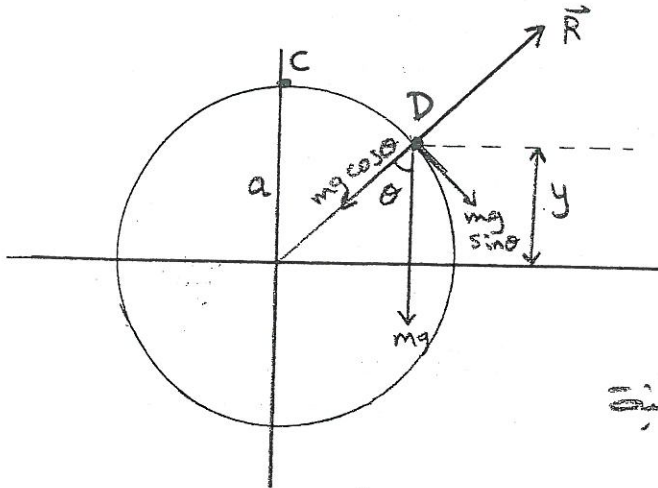
الأستاذ المساعد
فؤاد محمود هادي

الأستاذ المساعد
فؤاد محمود هادي

(a)

-42-

eq) A particle is placed on the top of smooth (c) sphere of radius (a). As the particle slides down Find the vertical distance, from the point will it leave to the x-axis?



الإستاذ المساعد
فؤاد محمود هادي

بما ان السطح أملس ∴ الطاقة الميكانيكية ثابتة
سنستخدم قانون حفظ الطاقة

the total energy is constant
 $E_C = E_D$

$$\left(\frac{1}{2}mv^2 + V\right)_C = \left(\frac{1}{2}mv^2 + V\right)_D$$

$$mga = \frac{1}{2}mv^2 + mgy$$

نضرب بـ $\left(\frac{2}{m}\right)$

$$v^2 = 2ga - 2gy = 2g(a-y)$$

$$\therefore v = \sqrt{2g(a-y)}$$

بما ان الحركة مفيدة نان مجموع البوتين ساري البتوه المركزية

$$-mg \cos \theta + R = \frac{-mv^2}{a}$$

$$R = mg \cos \theta - \frac{mv^2}{a}$$

$$\cos \theta = \frac{y}{a} \quad , \quad \text{و بتوفيق غير متبدل}$$

الإستاذ المساعد
فؤاد محمود هادي

$$R = \frac{mgy}{a} - \frac{2mg(a-y)}{a}$$

$$R = \frac{mg}{a} (y - 2a + 2y) \Rightarrow R = \frac{mg}{a} (3y - 2a)$$

عندما يتحرك الجسم على الكرة (القوة المعينة شاذية صفر)

$$0 = \frac{mg}{a} (3y - 2a)$$

$$3y - 2a = 0$$

$$3y = 2a$$

$$y = \frac{2}{3} a$$

ارتفاع نقطة التي يتحرك عندها الجسم على الكرة .

الإستاذ المساعد
فؤاد محمود هادي

الإستاذ المساعد
فؤاد محمود هادي

(١٠)
 eq.3) A particle of mass (m) moves in a Force field whose potential function is given by
 $V = ax + by^2 + cz^2$.

If the particle passes through the origin with speed (v_0), what will its speed be and when it passes through the point (1,1,1)?

في البداية نشب ان لقوة محافظة والقوة المحافضة تكون دالة للزمن فقط

$$E = T_{\text{kin}} + V_{\text{pot}}$$

$$F = -\nabla V = -\left(\hat{i} \frac{\partial V}{\partial x} + \hat{j} \frac{\partial V}{\partial y} + \hat{k} \frac{\partial V}{\partial z}\right) = -(\hat{i}a + \hat{j}2by + \hat{k}2cz)$$

$$\nabla \times \vec{F} = \begin{vmatrix} \hat{i} & \hat{j} & \hat{k} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ a & 2by & 2cz \end{vmatrix} = \hat{i}(0-0) + \hat{j}(0-0) + \hat{k}(0-0) = \text{zero}$$

∴ لقوة محافظة

الإستاذ المساعد
 فؤاد محمد هادي

نطبق قانون حفظ الطاقة

$$\left(\frac{1}{2}mv^2 + V\right)_{\substack{\text{عند} \\ (0,0,0)}} = \left(\frac{1}{2}mv^2 + V\right)_{(1,1,1)}$$

$$\frac{1}{2}mv_0^2 = \frac{1}{2}mv^2 + (a*1 + b*1 + c*1)$$

$$\frac{1}{2}mv_0^2 = \frac{1}{2}mv^2 + (a+b+c) \quad] * \frac{2}{m}$$

الإستاذ المساعد
 فؤاد محمد هادي

$$v_0^2 = v^2 + \frac{2}{m}(a+b+c)$$

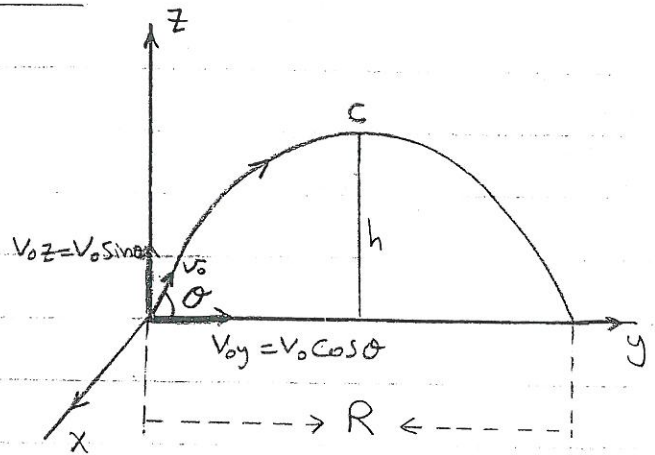
$$v_0 = \left[v^2 + \frac{2}{m}(a+b+c) \right]^{1/2}$$

سرعة الجسم عند المنته المطوية

eq. 7) A projectile is fired from the origin with initial speed (v_0) at an angle of elevation (θ) with the horizontal. If the air resistance is neglected, show that if the ground is level, the projectile hits the ground a distance

$\frac{v_0^2 \sin 2\theta}{g}$, This is called the horizontal range (R).

$\vec{V} = v_0 - gt$
 $\vec{V}_z = v_{0z} - gt$
 عند نقطة ارتفاع السرعة = صفر
 $\therefore v_{0z} = gt$
 $v_0 \sin \theta = gt$



$t = \frac{v_0 \sin \theta}{g} \Rightarrow$ بزمنه اللزيم للوصول الى
 اعلى ارتفاع (زمنه صعود)

زمنه سقوط + زمنه صعود = T (زمنه الطيران)

الإستاذ المساعد
فؤاد محمد هادي

$T = \frac{2 v_0 \sin \theta}{g}$

بدي $R = v_{0y} T$

$R = v_0 \cos \theta \frac{2 v_0 \sin \theta}{g}$

$R = \frac{2 v_0^2 \sin \theta \cos \theta}{g}$

$\sin 2\theta = 2 \sin \theta \cos \theta$

$R = \frac{v_0^2 \sin 2\theta}{g}$

الإستاذ المساعد
فؤاد محمد هادي

(11)

eq. 8) In problem (7) Find (h) high vertical distance for a projectile?

$$V^2 = V_0^2 - 2gz$$

$$V_z^2 = V_{0z}^2 - 2gz$$

الأستاذ المساعد
فؤاد محمود هادي

عند أقصى ارتفاع

$$V_z = 0$$

$$2gh = V_{0z}^2$$

$$2gh = (V_0 \sin \theta)^2$$

$$h = \frac{V_0^2 \sin^2 \theta}{2g}$$

أقصى ارتفاع

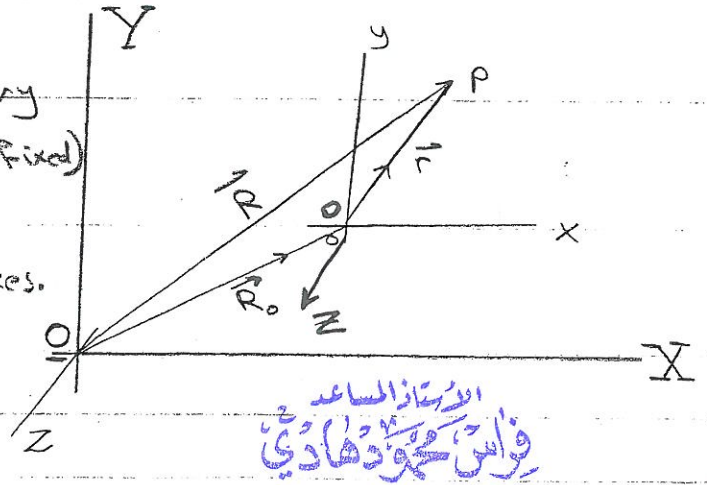
الأستاذ المساعد
فؤاد محمود هادي

* Translation Motion of the Coordinate system.

The simplest type of motion of the coordinate system is that of pure translation.

$(OXYZ)$ are the primary coordinate axes (assumed fixed)

$(Oxyz)$ are the moving axes.



In the case of pure translation, that

respective axes OX and $O'x$, and so on, remain parallel.

\vec{R} :: the position vector of a particle (p) in fixed system.

\vec{r} :: the position vector of a particle (p) in moving system.

R_0 :: the displacement of a moving origin.

thus ::

$$\vec{R} = \vec{r} + \vec{R}_0$$

by taking the first and second derivatives with respect to time ::

$$\begin{aligned} \therefore \vec{V} &= \vec{v} + \vec{V}_0 \\ \vec{A} &= \vec{a} + \vec{A}_0 \end{aligned}$$

السرعة
التسارع

\vec{V}_0, \vec{A}_0 are the velocity and acceleration, respectively, of moving origin.

الإستاذ المساعد
فؤاد محمد هادي

v, a , are the velocity and acceleration, respectively, of P in the moving system.

In particular: relative

If the moving system is not accelerating, so that $\vec{A}_0 = \text{zero}$

$$\therefore \vec{A} = \vec{a}$$

الإستاذ المساعد
فؤاد محمود هادي

that is, the acceleration is the same with respect to either system.

This statement is true only for the case in which there is no rotation of the moving system.

General Motion of the Coordinate System

حركة الجسيم
المختار

$$\vec{R} = \vec{R}_0 + \vec{r}$$

$$\vec{r} = \hat{i}x + \hat{j}y + \hat{k}z$$

الإستاذ المساعد
فؤاد محمود هادي

$$\therefore \vec{R} = \vec{R}_0 + \hat{i}x + \hat{j}y + \hat{k}z$$

$$\frac{d\vec{R}}{dt} = \vec{V}_0 + \hat{i} \frac{dx}{dt} + \hat{j} \frac{dy}{dt} + \hat{k} \frac{dz}{dt} + x \frac{d\hat{i}}{dt} + y \frac{d\hat{j}}{dt} + z \frac{d\hat{k}}{dt}$$

حركة الجسيم
المختار

حركة الجسيم
المختار

Oxyz

$\vec{\omega}$ = angular velocity

but $\frac{d\hat{i}}{dt} = \vec{\omega} \times \hat{i}$

(7)

$\frac{d\hat{j}}{dt} = \vec{\omega} \times \hat{j}$

$\frac{d\hat{k}}{dt} = \vec{\omega} \times \hat{k}$

الاستاذ المساعد
فؤاد محمود هادي

$\therefore \frac{d\vec{R}}{dt} = \dot{\vec{r}} + \vec{\omega} \times \vec{r} + \vec{V}_0$

لجسيم متحرك في نظام محاور
لديه ثابت والثاني يتحرك حركة انتقالية
ديناميكية

* ظاهرا (V_0) بسبب الحركة الانتقالية للمحاور بالحركة منتظمة

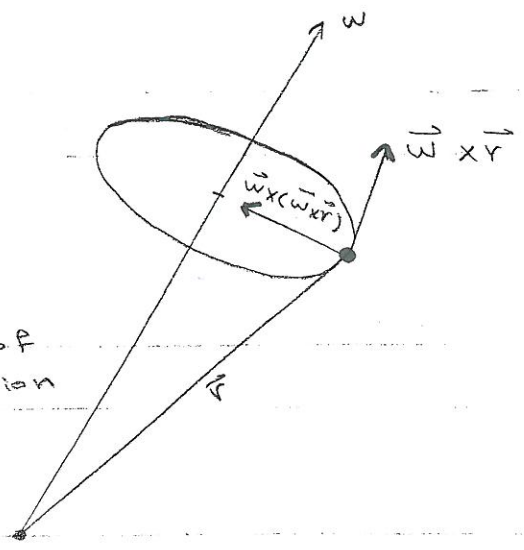
معلم

حيث $\left\{ \frac{d^2\vec{R}}{dt^2} = \ddot{\vec{r}} + \underbrace{2\vec{\omega} \times \dot{\vec{r}}}_{\substack{\text{لتغيير الكوريوليس} \\ \text{Coriolis} \\ \text{acceleration}}} + \underbrace{\dot{\vec{\omega}} \times \vec{r}}_{\substack{\text{لتغيير} \\ \text{transverse} \\ \text{acceleration}}} + \underbrace{\vec{\omega} \times (\vec{\omega} \times \vec{r})}_{\substack{\text{تغيير الجذب} \\ \text{المركزي} \\ \text{centripetal} \\ \text{acceleration}}} + \vec{A}_0 \right\}$

$x \frac{d\hat{i}}{dt} + y \frac{d\hat{j}}{dt} + z \frac{d\hat{k}}{dt} = \vec{\omega} \times \vec{r}$

الاستاذ المساعد
فؤاد محمود هادي

Axis of rotation



The centripetal acceleration الشكل يبين التغيير المركزي

(١٣)

Dynamics of a Particle in a Rotating Coordinate System

(١)

$$\vec{F} = m\vec{a} = m \frac{d^2\vec{R}}{dt^2}$$

الإستاذ المساعد
فؤاد محمود هادي

$$\frac{d^2\vec{R}}{dt^2} = \ddot{\vec{r}} + 2\vec{\omega} \times \dot{\vec{r}} + \dot{\vec{\omega}} \times \vec{r} + \vec{\omega} \times (\vec{\omega} \times \vec{r}) + \vec{A}_0 \} * m$$

$$m\ddot{\vec{r}} = \vec{F} - \underbrace{2m\vec{\omega} \times \dot{\vec{r}}}_{\text{Coriolis force}} - \underbrace{m\dot{\vec{\omega}} \times \vec{r}}_{\text{transverse force}} - \underbrace{m\vec{\omega} \times (\vec{\omega} \times \vec{r})}_{\text{centrifugal force}} - \underbrace{mA_0}_{\text{remaining force}}$$

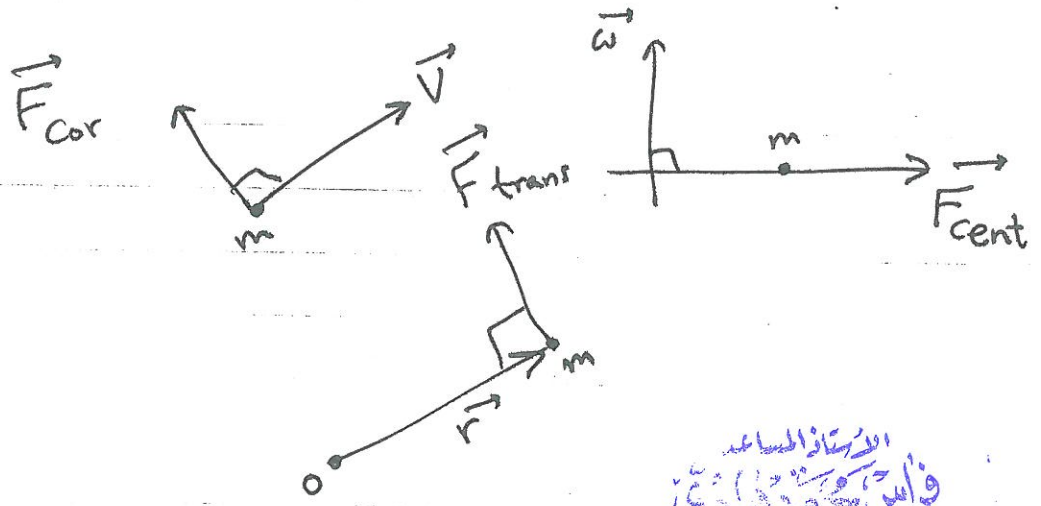
- | | | |
|-------------------------|--|---------------------------------------|
| بقوة الكوريوليس | $- 2m\vec{\omega} \times \dot{\vec{r}}$ | Coriolis force = \vec{F}_{Cor} |
| بقوة المستعرضة | $- m\dot{\vec{\omega}} \times \vec{r}$ | transverse force = $\vec{F}_{trans.}$ |
| بقوة المركزية (للإنبدة) | $- m\vec{\omega} \times (\vec{\omega} \times \vec{r})$ | centrifugal force = \vec{F}_{cent} |
| القوة الباقية | $- mA_0$ | remaining force = \vec{F}_{cent} |

in which the total "force" is given by:.

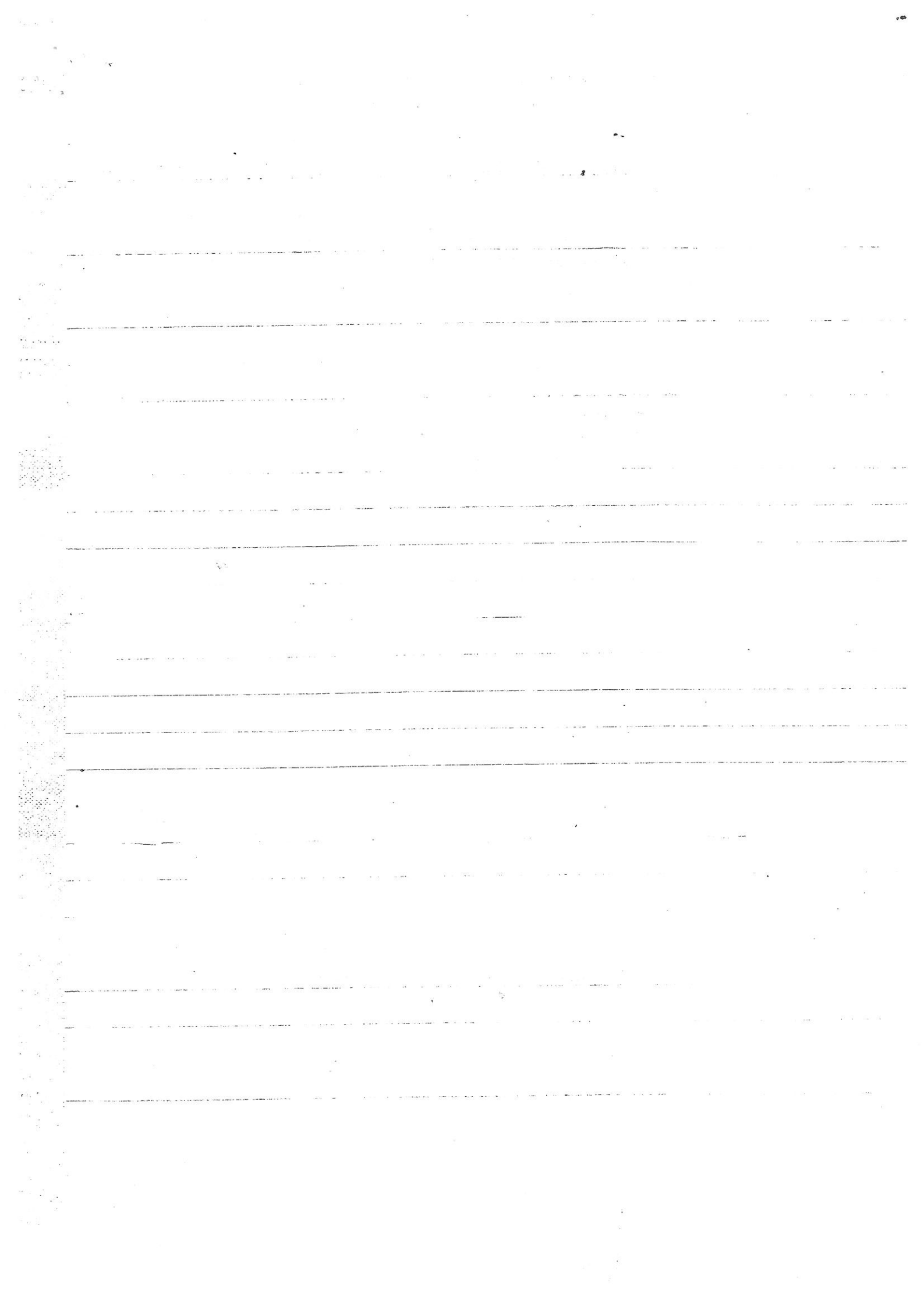
$$["F" = \vec{F} + \vec{F}_{Cor} + \vec{F}_{trans} + \vec{F}_{cent} - mA_0]$$

الإستاذ المساعد
فؤاد محمود هادي

$$\vec{F} - mA_0 - 2m\vec{\omega} \times \dot{\vec{r}} - m\dot{\vec{\omega}} \times \vec{r} - m\vec{\omega} \times (\vec{\omega} \times \vec{r}) = m\ddot{\vec{r}}$$



الإستاذ المساعد
فؤاد محمود هادي



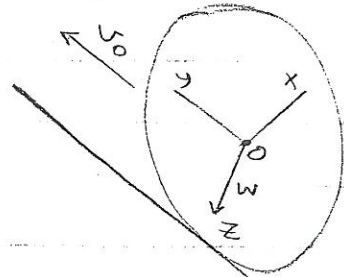
ex) A wheel of radius (b) rolls along the ground with constant forward speed (v), Find the acceleration, relative to the ground, of any point on the rim.

$$\dot{r} = \hat{c} b$$

$$\dot{\theta} = 0$$

$$\dot{\phi} = 0$$

الإستاذ المساعد
فؤاد محمود هادي



the angular velocity vector is given by:

$$\vec{\omega} = \hat{k} \omega = \hat{k} \frac{v}{b}$$

السرعة الزاوية = السرعة / نصف القطر

لأن: $\vec{\omega}$ يتجه دائماً في اتجاه محور \hat{k} في لعبة كرة القدم

all terms in the expression for acceleration vanish except the centripetal term.

$$\vec{A} = \vec{\omega} \times (\vec{\omega} \times \vec{r}) = \hat{k} \omega \times (\hat{k} \omega \times \hat{c} b)$$

$$= \frac{v^2}{b} \hat{k} \times (\hat{k} \times \hat{c})$$

$$= \frac{v^2}{b} \hat{k} \times \hat{j}$$

$$= \frac{v^2}{b} (-\hat{c})$$

الإستاذ المساعد
فؤاد محمود هادي

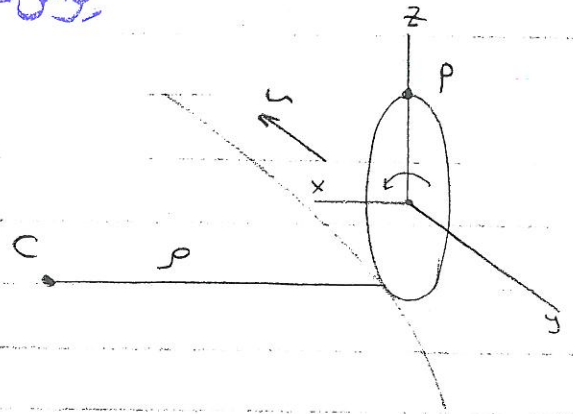
∴ مقدار (\vec{A}) يساوي $(\frac{v^2}{b})$ ويتجه دائماً نحو مركز العجلة

ex2) A bicycle travels with constant speed around a track of radius (ρ). What is the acceleration of the highest point on one of its wheels?

$$\vec{\omega} = \hat{k} \frac{v}{\rho}$$

$$A_0 = \hat{c} \frac{v^2}{\rho}$$

the acceleration in the moving system $oxyz$



$$\vec{r}' = -\hat{j} \frac{v^2}{b}$$

على نقطة التماس

the velocity of this point in the moving system is given by:

$$\vec{r}' = -\hat{j} v$$

so, the Coriolis acceleration is:

$$2\vec{\omega} \times \vec{r}' = 2 \left(\frac{v}{\rho} \hat{k} \right) \times (-\hat{j} v) = 2 \frac{v^2}{\rho} \hat{c}$$

- the angular velocity is constant $\Rightarrow \dot{\omega} = \text{zero}$

\therefore centripetal acceleration is also zero, because

$$\vec{\omega} \times (\vec{\omega} \times \vec{r}) = \frac{v^2}{\rho^2} \hat{k} \times (\hat{k} \times b\hat{k}) = \text{zero}$$

Thus, the total acceleration of the highest point on the wheel is:

$$\vec{A} = 3 \frac{v^2}{\rho} \hat{c} - \frac{v^2}{b} \hat{k}$$

الإستاذ المساعد
فؤاد محمود هادي

ex.3) A bug ^{تزحف} crawls ^{تبتعد} outward with constant speed (v) along the spoke of a wheel which is rotating with constant angular velocity (ω) about a vertical axis. Find all the forces acting on the bug.

$$\begin{aligned} \dot{r} &= \dot{x} = \dot{v}t \\ \dot{r} \cdot \hat{r} &= \dot{v} \\ \ddot{r} &= 0 \end{aligned}$$

الإستاذ المساعد
فiras محمود هادي

If we choose the z axis to be vertical, then

$$\vec{\omega} = \hat{k}\omega$$

The various forces are then given by:

Coriolis Force:

$$-2m\vec{\omega} \times \vec{v} = -2m\omega v (\hat{k} \times \hat{i}) = -2m\omega v \hat{j}$$

transverse force:

$$-m\vec{\omega} \times \vec{r} = 0 \quad (\omega = \text{constant})$$

القوة المركزية Centrifugal force:

$$\begin{aligned} &-m\vec{\omega} \times (\vec{\omega} \times \vec{r}) \\ &= -m\omega^2 [\hat{k} \times (\hat{k} \times \hat{i}x)] \\ &= -m\omega^2 x (\hat{k} \times \hat{j}) \\ &= m\omega^2 x \hat{i} \end{aligned}$$

الإستاذ المساعد
فiras محمود هادي

في الحالة، لنأخذ قيمة

$$\vec{F} - 2m\omega v \hat{j} + m\omega^2 x \hat{i} = 0$$

من \vec{F} هي القوة الجاذبية، لنأخذ قيمة \hat{i} كما في الدوارة على لبقة

