

$$\frac{dm}{dt} = \lambda mv$$

$$\therefore F = \frac{d}{dt}(mv) - u \frac{dm}{dt}$$

$$\therefore u = 0 \leftarrow \text{السحابة ساكنة}$$

∴ معادلة الحركة تصبح على الصورة

$$\therefore F = \frac{d}{dt}(mv)$$

$$\therefore mg = m \frac{dv}{dt} + v \frac{dm}{dt}$$

$$\therefore mg = m \frac{dv}{dt} + \lambda mv^2$$

$$\therefore \frac{dv}{dt} = \frac{dv}{dx} \frac{dx}{dt} = v \frac{dv}{dx} = g - \lambda v^2$$

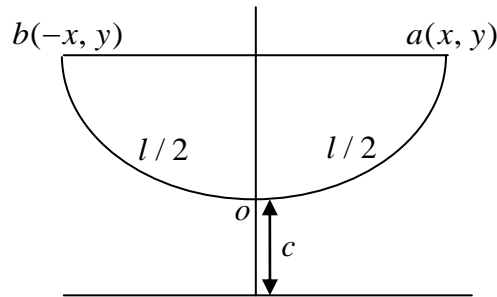
$$\therefore \int \frac{v dv}{g - \lambda v^2} = \int dx + c$$

$$\therefore -\frac{1}{2\lambda} \log(g - \lambda v^2) = x + c$$

$$c = -\frac{1}{2\lambda} \log(g) \text{ عندما } x=0, v=0 \text{ نجد أن}$$

$$\therefore x = \frac{1}{2\lambda} \log \frac{g}{g - \lambda v^2} \Rightarrow \therefore \lambda v^2 = g(1 - e^{-2\lambda x})$$

وهو المطلوب 0



إجابة السؤال الثاني

$$T_a = \omega y \quad , \quad T_o = \omega c \quad , \quad \therefore T_a = nT_o$$

$$\therefore \omega y = n\omega c$$

(1)

$$\therefore y^2 = c^2 + s^2 \quad (2)$$

$$n^2 c^2 = c^2 + \left(\frac{l}{2}\right)^2 \Rightarrow \therefore c = \frac{l}{2\sqrt{n^2 - 1}}$$

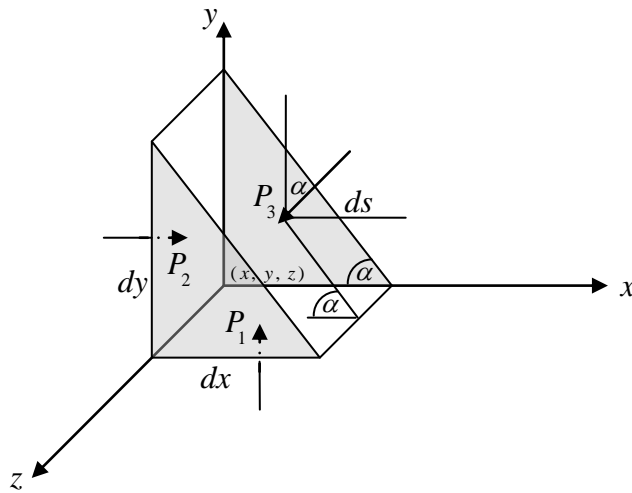
والمطلوب هو إيجاد طول ab وهو يساوي $2x$

$$\therefore y = c \cosh \frac{x}{c} \Rightarrow \therefore x = c \cosh^{-1} \frac{y}{c} = c \cosh^{-1} n = c \ln(n + \sqrt{n^2 - 1})$$

$$\therefore ab = 2x = \frac{l}{\sqrt{n^2 - 1}} \ln(n + \sqrt{n^2 - 1})$$

إجابة السؤال الثالث

دعنا ننظر إلي وعاء يحتوي سائل في حالة سكون ، ولنتخيل حجم صغير من السائل على شكل منشور ثلاثي عند نقطة ما في السائل كما في الشكل



∴ السائل في حالة سكون أي أنه لا توجد حركة نسبية بين طبقات السائل 0

∴. ينعدم إجهاد القص عند جميع النقط في السائل أي أن المركبة المماسية للقوى السطحية تساوي صفراً 0

وتؤول القوة السطحية إلى المركبة العمودية فقط وهي الضغط أما القوي الحجمية فهي تنشأ من قوى الجاذبية الأرضية التي تؤثر في الاتجاه السالب لمحور y كما في الشكل السابق 0 نفرض أن الحجم $\delta\tau$ الحجم

الصغير من المائع عند النقطة (x, y, z) حيث

$$\delta\tau = dx dy dz$$

وتكون القوى الحجمية الناتجة من الجاذبية الأرضية تساوي

$$\rho g \delta\tau / 2$$

حيث ρ الكثافة الحجمية للسائل ، g عجلة الجاذبية الأرضية 0 بتحليل القوى في اتجاه محور x ينتج أن

$$P_2 dy dz - P_3 \sin \alpha dz ds = 0 \quad (2)$$

حيث α الزاوية التي يصنعها ds مع محور x كما هو مبين بالشكل السابق 0 ولكن $dy = ds \times \sin \alpha$ بالتعويض في

المعادلة (2) ينتج أن

$$P_2 = P_3 \quad (3)$$

بالتحليل في اتجاه محور y نحصل على

$$P_1 dx dz - P_3 dz ds \cos \alpha - \frac{1}{2} \rho g dx dy dz = 0 \quad (4)$$

ولكن $dx = ds \times \cos \alpha$ بالتعويض في (4) نحصل على

$$P_1 - P_3 - \frac{1}{2} \rho g dy = 0 \quad (5)$$

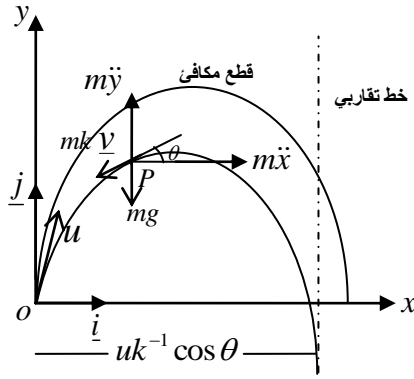
وحيث أن الحد الثالث في المعادلة السابقة صغير جداً نتيجة وجود dy لذلك يمكن إهماله أي أن المعادلة (5) تصبح على الصورة

$$P_1 = P_3 \quad (6)$$

بمقارنة المعادلتين (3), (6) ينتج أن

$$P_1 = P_2 = P_3 \quad (7)$$

حيث $\delta \tau$ عنصر حجم صغير اختياري وكذلك الزاوية α اختيارية 0



إجابة السؤال الرابع

إذا قذف جسيم في وسط مقاومته تتناسب طردياً مع سرعة الجسيم 0 إذا كانت كتلة الجسيم m وإذا قذف من نقطة o بسرعة ابتدائية u في اتجاه يصنع زاوية α مع المحور الأفقي المار بالنقطة o 0 نفرض ان الجسيم عند أي لحظة زمنية t عند الموضع $P(x, y)$ 0 القوى التي تؤثر على الجسيم هي

$$1- \text{ وزن الجسيم ويؤثر رأسياً إلى أسفل } 0 \quad mg$$

$$2- \text{ المقاومة الناشئة من الوسط ، وتؤثر في اتجاه مضاد لإتجاه السرعة دائماً } 0 \quad mkv$$

نفرض أن اتجاه السرعة عند أي موضع عام يصنع زاوية θ مع الأفقي 0 معادلات الحركة في اتجاه محوري x, y هي

$$1) \quad m\ddot{x} = -mkv \cos \theta$$

$$2) \quad m\ddot{y} = -mg - mkv \sin \theta$$

حيث أن $v \cos \theta$ هي مركبة السرعة v في اتجاه i ، $v \sin \theta$ هي مركبة السرعة v في اتجاه j 0 إذن

$$3) \quad \dot{x} = v \cos \theta$$

$$4) \quad \dot{y} = v \sin \theta$$

بالتعويض في المعادلتين (1) ، (2) نحصل على

$$5) \quad \ddot{x} = -k \dot{x}$$

$$6) \quad \ddot{y} = -g - k \dot{y}$$

بوضع $\dot{x} = \frac{dx}{dt}$ ، $\dot{y} = \frac{dy}{dt}$ وفصل المتغيرات وإجراء التكامل نحصل على

$$\int \frac{d\dot{x}}{\dot{x}} = -k \int dt + c_1 \quad , \quad \int \frac{d\dot{y}}{g + k\dot{y}} = -k \int dt + c_2$$

$$\therefore \ln \dot{x} = -kt + c_1 \quad (7)$$

$$\therefore \ln(g + k\dot{y}) = -kt + c_2 \quad (8)$$

يتعين ثابتي التكامل c_1, c_2 من الشروط الابتدائية حيث

$$c_1 = \ln(u \cos \alpha) \quad , \quad c_2 = \ln(g + u \sin \alpha) \quad \text{عندما } t = 0 \text{ ، نحصل على}$$

بالتعويض في المعادلتين (7),(8) نحصل على

$$\dot{x} = (u \cos \alpha) e^{-kt} \quad (9)$$

$$k\dot{y} + g = (g + k u \sin \alpha) e^{-kt} \quad (10)$$

بوضع $\dot{x} = \frac{dx}{dt}$, $\dot{y} = \frac{dy}{dt}$ في المعادلتين (9),(10) وفصل المتغيرات وإجراء التكامل نحصل على

$$x = -\frac{u \cos \alpha}{k} e^{-kt} + c_3 \quad (11)$$

$$ky + gt = -\frac{(g + k u \sin \alpha)}{k} e^{-kt} + c_4 \quad (12)$$

ولتحديد ثوابت التكامل c_3, c_4 نجد أنه من الشروط الابتدائية عند $t = 0$ فإن $x = 0$, $y = 0$ إذن

$$c_3 = \frac{u \cos \alpha}{k} \quad , \quad c_4 = \frac{g + k u \sin \alpha}{k}$$

وبالتعويض في المعادلتين (11),(12) نحصل على

$$x = \frac{u \cos \alpha}{k} (1 - e^{-kt}) \quad (13)$$

$$y = \frac{g + k u \sin \alpha}{k^2} (1 - e^{-kt}) - \frac{g}{k} t \quad (14)$$

بحذف الزمن t من المعادلتين (13),(14) نحصل على معادلة مسار القذيفة وتكون على الصورة

$$y = x \tan \alpha + \frac{g}{k u \cos \alpha} x - \frac{g}{k} t \quad (15)$$

ولكن من المعادلة (13) نجد أن

$$t = -\frac{1}{k} \ln \left(1 - \frac{kx}{u \cos \alpha} \right)$$

بالتعويض في المعادلة (15) نحصل على

$$y = x \tan \alpha + \frac{g}{k u \cos \alpha} x + \frac{g}{k^2} \ln \left(1 - \frac{kx}{u \cos \alpha} \right) \quad (16)$$