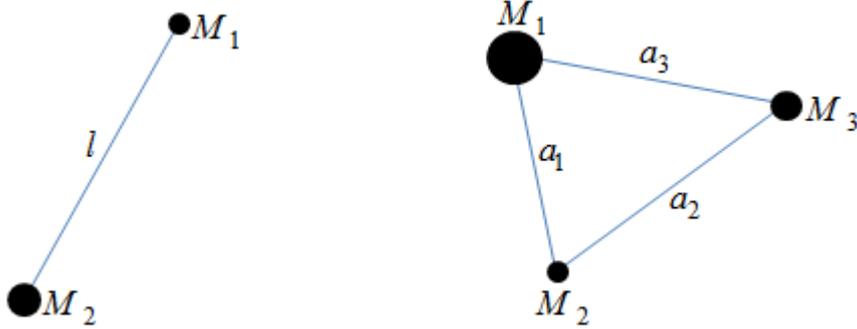


هندسة الكتل للمجموعات المادية المتماسكة و الأجسام الصلبة

تعريف: نسمي أي نقطة لها كتلة نقطة مادية, أما النقاط التي ليس لها كتلة فتسمى نقاطاً هندسية. كما نسمي أي مجموعة مؤلفة من عدد من النقاط المادية مجموعة مادية.

تعريف: نقول عن مجموعة مادية أنها متماسكة إذا و فقط إذا بقيت المسافة بين أي نقطتين من نقاط هذه المجموعة ثابتة دائماً.

مثال: أي مجموعة مادية مؤلفة من نقطتين ماديتين M_1 و M_2 مثبتتين في طرفي قضيب مهمل الكتلة ثابت الطول هي مجموعة مادية متماسكة, و كذلك أي مجموعة مادية مؤلفة من ثلاث نقاط مادية M_1 و M_2 و M_3 مثبتة في رؤوس مثلث أطوال أضلاعه ثابتة هي مجموعة مادية متماسكة أيضاً.



تعريف (مركز القوى المتوازية):

لتكن $\vec{F}_1, \vec{F}_2, \dots, \vec{F}_n$ مجموعة قوى متوازية تؤثر على الترتيب في مجموعة نقاط P_1, P_2, \dots, P_n منسوبة إلى جملة إحداثية $OXYZ$, و لنضع

$$\sum_{i=1}^n \vec{F}_i = \vec{F} \quad , \quad \vec{OP}_i = \vec{r}_i \quad ; \quad i = 1, 2, \dots, n$$

نسمي النقطة C التي يعطى نصف القطر الشعاعي لها بالعلاقة

$$\vec{r}_C = \frac{1}{F} \sum_{i=1}^n F_i \vec{r}_i \quad ; \quad F = \|\vec{F}\| \quad , \quad F_i = \|\vec{F}_i\|$$

مركز القوى المتوازية $\vec{F}_1, \vec{F}_2, \dots, \vec{F}_n$.

□ **إالة خاصة (مركز كتل مجموعة مادية):**

لتكن P_1, P_2, \dots, P_n مجموعة من النقاط المادية التي كتلة كل منها على الترتيب m_1, m_2, \dots, m_n و الموجودة ضمن حيز هندسي محدود و صغير نسبياً على سطح الأرض و المنسوب إلى جملة إحداثية $OXYZ$. بسبب جاذبية الأرض, ستؤثر على مجموعة النقاط المادية هذه قوى ثقالتها $\vec{W}_1, \vec{W}_2, \dots, \vec{W}_n$ على الترتيب, و التي يمكن اعتبارها قوى متوازية (لصغر الحيز الهندسي التي توجد فيه هذه النقاط). و بالتالي تملك قوى الثقالة هذه مركز قوى يتحدد نصف القطر الشعاعي له في الجملة $OXYZ$ بالعلاقة

$$\vec{r}_C = \frac{1}{W} \sum_{i=1}^n W_i \vec{r}_i ; \vec{W} = \sum_{i=1}^n \vec{W}_i , W = \|\vec{W}\| , W_i = \|\vec{W}_i\|$$

و بما أن

$$\vec{W}_i = m_i \vec{g} ; i = 1, 2, \dots, n$$

فإن

$$\vec{W} = \sum_{i=1}^n \vec{W}_i = \sum_{i=1}^n m_i \vec{g} = \left(\sum_{i=1}^n m_i \right) \vec{g} \Rightarrow W = mg ; m = \sum_{i=1}^n m_i$$

و بالتعويض يصبح نصف القطر الشعاعي لمركز قوى الثقالة المتوازية للمجموعة بالشكل

$$\boxed{\vec{r}_C = \frac{1}{m} \sum_{i=1}^n m_i \vec{r}_i ; m = \sum_{i=1}^n m_i}$$

يسمى المركز C الذي يتعين نصف قطره الشعاعي في هذه الحالة بالعلاقة السابقة مركز كتل المجموعة المادية.

ملاحظة: بعد إسقاط العبارة الشعاعية لنصف القطر الشعاعي لمركز كتل مجموعة مادية على محاور الجملة الإحداثية

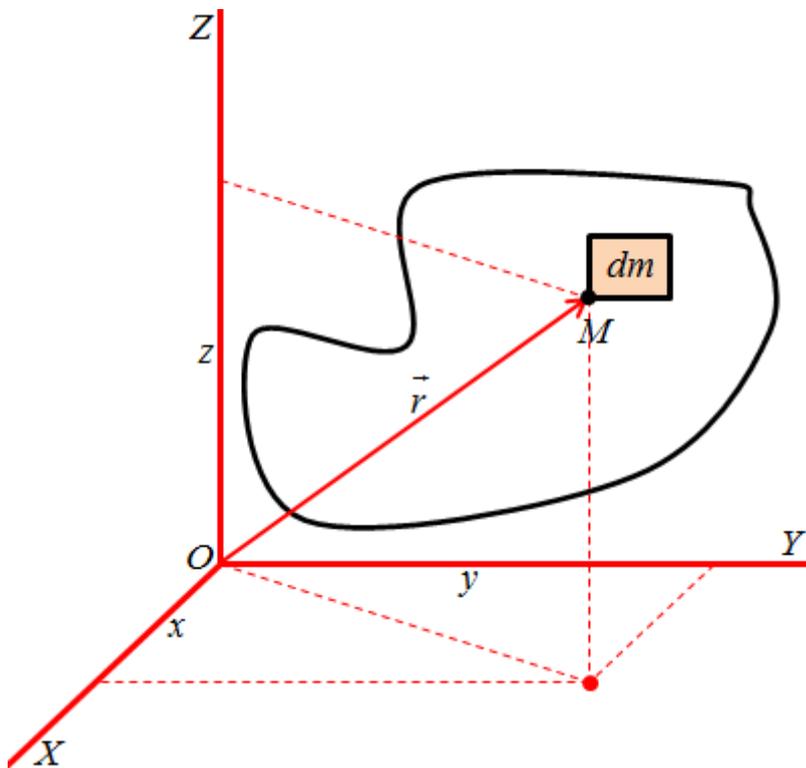
الثلاثة نحصل على إحداثيات مركز كتل المجموعة المادية التي تصبح بالشكل

$$\begin{cases} x_C = \frac{1}{m} \sum_{i=1}^n m_i x_i \\ y_C = \frac{1}{m} \sum_{i=1}^n m_i y_i \\ z_C = \frac{1}{m} \sum_{i=1}^n m_i z_i \end{cases} ; m = \sum_{i=1}^n m_i$$

و ذلك بفرض أن

$$\vec{r}_i = x_i \vec{i} + y_i \vec{j} + z_i \vec{k} ; i = 1, 2, \dots, n$$

تعريف: نقول عن مجموعة مادية متماسكة أنها تشكل جسماً صلباً إذا و فقط إذا أمكن وصل أي نقطتين من المجموعة بمنحنٍ جميع نقاطه تنتمي إلى المجموعة المادية ذاتها. أي أن الجسم الصلب هو عبارة عن وسط مادي متصل و متماسك.



للتعامل مع جسم صلب (S) في الحالة العامة و كما هو مبين في الشكل المجاور, نقوم بتجزئة الجسم إلى كتل عنصرية dm متناهية في الصغر خطية أو سطحية أو حجمية, حسب توزع نقاط الجسم الصلب, موجودة في موضع M من الجسم نصف قطره الشعاعي بالنسبة لجملة إحداثية ديكارتية $OXYZ$ معرف بالمتجه

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

في هذه الحالة و بدلاً من الجمع على جميع الكتل العنصرية التي تجزأ إليها الجسم نقوم بالمكاملة ضمن حدود الجسم المعطى.

مركز كتلة جسم صلب: باتباع الأسلوب الموصوف أعلاه, يمكن أن نستنتج بشكل مباشر أن نصف القطر الشعاعي لمركز الكتلة C لجسم صلب (S) كتلته m يعطى بالعلاقة التالية

$$\vec{r}_C = \frac{1}{m} \int_{(S)} \vec{r} dm$$

و بإسقاط العبارة السابقة على محاور الجملة الإحداثية الثلاثة نجد أن إحداثيات مركز الكتلة تعطى بالعلاقات

$$x_C = \frac{1}{m} \int_{(S)} x dm, \quad y_C = \frac{1}{m} \int_{(S)} y dm, \quad z_C = \frac{1}{m} \int_{(S)} z dm$$

ملاحظة: تنقسم الأجسام الصلبة التي سنقوم بدراستها إلى ثلاث أصناف حسب التوزيع الهندسي لنقاط الجسم:

1. أجسام خطية: و هي الأجسام التي تنتشر نقاطها على طول منحنٍ أو جزء من منحنٍ ما في الفراغ, كالقضبان و الأسلاك التي تحافظ على شكلها أثناء دراسة حركتها و تحريكها.
2. أجسام سطحية: و هي الأجسام التي تنتشر نقاطها على سطح أو جزء من سطح ما في الفراغ, كالصفائح المستوية و القشر الكروية و الأسطوانية و المخروطية و غيرها.

3. أجسام حجمية: وهي الأجسام التي تنتشر نقاطها داخل حجم أو جزء من حجم ما في الفراغ, كالكرات و الأسطوانات و المخاريط و المكعبات المصمتة و غيرها.

تعريف: نقول عن جسم صلب أنه متجانس إذا توزعت كتلة الجسم الكلية بشكلٍ متساوٍ ضمن الحيز الهندسي الذي تتوزع فيه نقاط هذا الجسم.

ملاحظة: في حال كان الجسم الصلب متجانساً, يمكن دائماً تعريف كثافة توزع كتلة الجسم ضمن الحيز الهندسي الذي يشغله هذا الجسم و التي سنرمز لها بالرمز σ . و بالتالي يمكن أن نميز الحالات الثلاثة التالية

الحالة الأولى: في حال كان الجسم خطياً نعرف الكثافة الخطية لتوزع كتلة الجسم بالعلاقة

$$\sigma = \frac{m}{L}$$

حيث أن m هي كتلة الجسم و L هو طول الجسم. و يكون في هذه الحالة $dm = \sigma dl$, حيث أن dl هو طول عنصري مأخوذ بشكل اختياري من الجسم الصلب المدروس.

مثال (سلك على شكل مضرب مثلث متساوي الأضلاع): عين مركز كتلة سلك متجانس كتلته m على شكل مثلث متساوي الأضلاع طول ضلعه a .

الحل: بملاحظة أن المستقيمات المنطبقة على متوسطات المثلث هي محاور تناظر لهذا السلك, نستنتج أن مركز كتلة السلك هي نقطة تلاقي المتوسطات في المثلث متساوي الأضلاع.

الحالة الثانية: في حال كان الجسم سطحياً, نعرف الكثافة السطحية لتوزع كتلة الجسم بالعلاقة

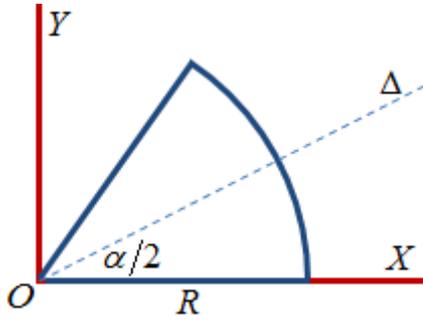
$$\sigma = \frac{m}{S}$$

حيث أن m هي كتلة الجسم و S هي مساحة الجسم, و يكون في هذه الحالة $dm = \sigma ds$, حيث أن ds هو سطح عنصري مأخوذ بشكل اختياري من الجسم الصلب المدروس. وهنا نجد أنه من المفيد التذكير بالعبارات الرياضية الثابتة للسطوح العنصرية ds في المستوي و التي نبينها في الجدول التالي

في الإحداثيات القطبية	في الإحداثيات الديكارتية	
$\rho d\rho d\phi$	$dx dy$	السطح العنصري ds في المستوي XOY

في حال كانت نقاط الجسم متوزعة على سطح فراغي, فيجب اختيار □ حدثيات الملائمة لشكل الجسم و استنتاج عبارة ds من خلال إعطاء زيادات □ متناهية في الصغر لإحداثيين فقط من □ حدثيات الملائمة, كما هو مبين في الأمثلة النموذجية التي سنقدمها للطالب.

مثال (قطاع زاوي من صفيحة دائرية): عين مركز كتلة صفيحة مستوية متجانسة كتلتها m على شكل قطاع زاوي زاوية رأسه α مقطوع من قرص دائري نصف قطره R .



الملاحظة: بملاحظة الشكل المجاور, نلاحظ أن المستقيم Δ الذي يميل عن المحور OX بزاوية $\alpha/2$ هو محور تناظر للجسم المعطى, و بالتالي

نستنتج أن مركز كتلة الجسم يقع على هذا المستقيم. و بالتالي نستنتج أن

$$\tan\left(\frac{\alpha}{2}\right) = \frac{y_C}{x_C} \Rightarrow y_C = x_C \tan\left(\frac{\alpha}{2}\right); \alpha \neq \pi$$

باستخدام □ حدثيات القطبية في مستوي الصفيحة, نجد أن

$$x = \rho \cos \varphi, \quad y = \rho \sin \varphi$$

و بملاحظة أن حدود الصفيحة المعطاة تتحدد بالمتراجحات التالية

$$0 \leq \rho \leq R \quad \& \quad 0 \leq \varphi \leq \alpha$$

و بفرض أن الكثافة السطحية لتوزع كتلة الجسم هي σ , يكون لدينا

$$m = \sigma S = \sigma \frac{\alpha \pi R^2}{2\pi} = \sigma R^2 \frac{\alpha}{2} \quad \& \quad dm = \sigma ds = \sigma \rho d\rho d\varphi$$

حيث أن S هي مساحة الصفيحة. و بالتالي فإن

$$x_C = \frac{1}{m} \int_{(S)} x dm = \frac{1}{\sigma R^2 \frac{\alpha}{2}} \int_{\rho=0}^R \int_{\varphi=0}^{\alpha} \rho \cos \varphi \sigma \rho d\rho d\varphi = \frac{2}{R^2 \alpha} \int_{\rho=0}^R \int_{\varphi=0}^{\alpha} \rho^2 \cos \varphi d\rho d\varphi$$

$$= \frac{2}{R^2 \alpha} \left(\int_{\rho=0}^R \rho^2 d\rho \right) \left(\int_{\varphi=0}^{\alpha} \cos \varphi d\varphi \right) = \frac{2}{3R^2 \alpha} [\rho^3]_{\rho=0}^R [\sin \varphi]_{\varphi=0}^{\alpha} = \frac{2R}{3\alpha} \sin \alpha$$

و بالتالي فإن

$$y_C = \frac{2R}{3\alpha} \sin \alpha \tan\left(\frac{\alpha}{2}\right) = \frac{4R}{3\alpha} \sin\left(\frac{\alpha}{2}\right) \cos\left(\frac{\alpha}{2}\right) \frac{\sin\left(\frac{\alpha}{2}\right)}{\cos\left(\frac{\alpha}{2}\right)}$$

$$= \frac{4R}{3\alpha} \sin^2(\alpha/2) = \frac{2R}{3\alpha} (1 - \cos \alpha)$$

أي أن إحداثيات مركز كتلة الصفيحة في حال كانت $\alpha \neq \pi$ هي $C \left(\frac{2R}{3\alpha} \sin \alpha, \frac{2R}{3\alpha} (1 - \cos \alpha) \right)$

أما في الحالة التي يكون فيها $\alpha = \pi$, فنلاحظ أن محور تناظر الصفيحة هو المحور OY و بالتالي فإن مركز الكتلة يقع على هذا المحور مما يعني أن $x_C = 0$ و بحساب y_C نجد أن

$$y_C = \frac{1}{m} \int y dm = \frac{1}{\sigma R^2 \frac{\pi}{2}} \int_{\rho=0}^R \int_{\phi=0}^{\pi} \rho \sin \phi \sigma \rho d\rho d\phi = \frac{2}{R^2 \pi} \int_{\rho=0}^R \int_{\phi=0}^{\pi} \rho^2 \sin \phi d\rho d\phi$$

$$= \frac{2}{R^2 \pi} \left(\int_{\rho=0}^R \rho^2 d\rho \right) \left(\int_{\phi=0}^{\pi} \sin \phi d\phi \right) = \frac{2}{3R^2 \pi} [\rho^3]_{\rho=0}^R [-\cos \phi]_{\phi=0}^{\pi} = \frac{4R}{3\pi}$$

أي أن إحداثيات مركز كتلة الصفيحة في حال كانت $\alpha = \pi$ هي $C \left(0, \frac{4R}{3\pi} \right)$ و هذا يعني أن القانون السابق الذي

قمنا باستنتاجه في حال كانت $\alpha \neq \pi$ يصلح في حال كانت $\alpha = \pi$ أيضاً.

تمارين إضافية: عين مركز كتلة صفيحة مستوية متجانسة كتلتها m على شكل مثلث قائم الزاوية و متساوي الساقين طول ساقه a .

المادة الثالثة: في حال كان الجسم حجماً، فنعرّف الكثافة الحجمية لتوزيع كتلة الجسم بالعلاقة

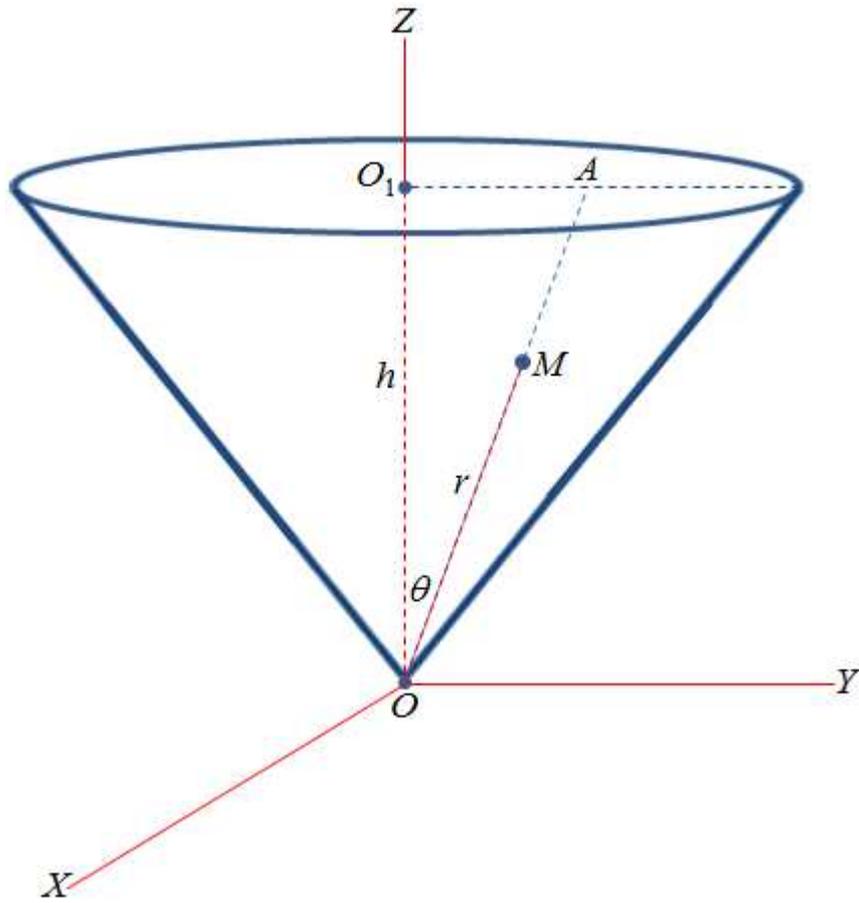
$$\sigma = \frac{m}{V}$$

حيث أن m هي كتلة الجسم و V هو حجم الجسم، و يكون في هذه الحالة $dm = \sigma dv$ ، حيث أن dv هو حجم عنصري مأخوذ بشكل اختياري من الجسم الصلب المدروس. وهنا نجد أنه من المفيد التذكير بالعبارات الرياضية الثابتة للحجوم العنصرية dv في الفراغ و التي نبينها في الجدول التالي

الإحداثيات الكروية	الإحداثيات الأسطوانية	الإحداثيات الديكارتية	الحجم العنصري dv في الفراغ
$r^2 \sin \theta dr d\theta d\phi$	$\rho d\rho d\phi dz$	$dx dy dz$	

مثال (مخروط دوراني مصمت): عين مركز كتلة مخروط دوراني مصمت متجانس كتلته m و ارتفاعه h و نصف زاوية رأسه α .

المثال: نعتبر جملة إحداثية متعامدة و مباشرة و نظامية $OXYZ$ مركزها رأس المخروط O و محورها OZ هو محور تناظر المخروط, كما هو مبين بالشكل التالي.



بما أن المحور OZ هو محور تناظر للمخروط, فإن مركز كتلته C يقع على هذا المحور و بالتالي نستنتج أن

$$x_C = y_C = 0$$

و لحساب z_C نستخدم العلاقة

$$z_C = \frac{1}{m} \int z \, dm$$

و بفرض أن الكثافة الحجمية لتوزع كتلة المخروط هي σ و باستخدام إحداثيات الكروية, نجد أن

$$z = r \cos \theta \quad , \quad dm = \sigma \, dv = \sigma \, r^2 \sin \theta \, dr \, d\theta \, d\varphi \quad , \quad m = \sigma V$$

حيث أن V هو حجم المخروط. كما يتحدد المخروط المصمت بالمتراجحات التالية

$$0 \leq \theta \leq \alpha \quad \& \quad 0 \leq r \leq \|\vec{OA}\| = \frac{h}{\cos \theta} \quad \& \quad 0 \leq \varphi \leq 2\pi$$

و بالتعويض في عبارة z_C , نجد أن

$$\begin{aligned}
z_C &= \frac{1}{\sigma V} \int_{\theta=0}^{\alpha} \int_{r=0}^{h/\cos\theta} \int_{\varphi=0}^{2\pi} r \cos\theta \sigma r^2 \sin\theta dr d\theta d\varphi \\
&= \frac{1}{V} \int_{\theta=0}^{\alpha} \int_{r=0}^{h/\cos\theta} \int_{\varphi=0}^{2\pi} r^3 \sin\theta \cos\theta dr d\theta d\varphi \\
&= \frac{1}{V} \left(\int_{\varphi=0}^{2\pi} d\varphi \right) \left(\int_{\theta=0}^{\alpha} \sin\theta \cos\theta \left(\int_{r=0}^{h/\cos\theta} r^3 dr \right) d\theta \right) = \frac{2\pi}{V} \int_{\theta=0}^{\alpha} \sin\theta \cos\theta \left(\int_{r=0}^{h/\cos\theta} r^3 dr \right) d\theta \\
&= \frac{\pi}{2V} \int_{\theta=0}^{\alpha} \sin\theta \cos\theta \left[r^4 \right]_{r=0}^{h/\cos\theta} d\theta = \frac{\pi}{2V} \int_{\theta=0}^{\alpha} \sin\theta \cos\theta \frac{h^4}{\cos^4\theta} d\theta \\
&= \frac{\pi h^4}{2V} \int_{\theta=0}^{\alpha} \frac{\sin\theta}{\cos^3\theta} d\theta = \frac{\pi h^4}{2V} \int_{\theta=0}^{\alpha} \cos^{-3}\theta \sin\theta d\theta = -\frac{\pi h^4}{2V} \int_{\theta=0}^{\alpha} \cos^{-3}\theta (-\sin\theta) d\theta \\
&= \frac{\pi h^4}{4V} \left[\cos^{-2}\theta \right]_{\theta=0}^{\alpha} = \frac{\pi h^4}{4V} \left[\frac{1}{\cos^2\theta} \right]_{\theta=0}^{\alpha} = \frac{\pi h^4}{4V} \left[\frac{1}{\cos^2\alpha} - 1 \right] = \frac{\pi h^4}{4V} \left(\frac{1 - \cos^2\alpha}{\cos^2\alpha} \right) \\
&= \frac{\pi h^4}{4V} \left(\frac{\sin^2\alpha}{\cos^2\alpha} \right) \quad \Rightarrow \quad z_C = \frac{\pi h^4}{4V} \tan^2\alpha
\end{aligned}$$

لنحسب الآن حجم المخروط المصمت V كما يلي

$$\begin{aligned}
V &= \int_{(S)} dv = \int_{\theta=0}^{\alpha} \int_{r=0}^{h/\cos\theta} \int_{\varphi=0}^{2\pi} r^2 \sin\theta dr d\theta d\varphi = \left(\int_{\varphi=0}^{2\pi} d\varphi \right) \left(\int_{\theta=0}^{\alpha} \int_{r=0}^{h/\cos\theta} r^2 \sin\theta dr d\theta \right) \\
&= 2\pi \int_{\theta=0}^{\alpha} \sin\theta \left(\int_{r=0}^{h/\cos\theta} r^2 dr \right) d\theta = \frac{2\pi}{3} \int_{\theta=0}^{\alpha} \sin\theta \left[r^3 \right]_{r=0}^{h/\cos\theta} d\theta = \frac{2\pi h^3}{3} \int_{\theta=0}^{\alpha} \frac{\sin\theta}{\cos^3\theta} d\theta \\
&= \frac{2\pi h^3}{3} \int_{\theta=0}^{\alpha} \cos^{-3}\theta \sin\theta d\theta = -\frac{2\pi h^3}{3} \int_{\theta=0}^{\alpha} \cos^{-3}\theta (-\sin\theta) d\theta \\
&= \frac{\pi h^3}{3} \left[\cos^{-2}\theta \right]_{\theta=0}^{\alpha} = \frac{\pi h^3}{3} \left[\frac{1}{\cos^2\theta} \right]_{\theta=0}^{\alpha} = \frac{\pi h^3}{3} \left(\frac{1}{\cos^2\alpha} - 1 \right) = \frac{\pi h^3}{3} \left(\frac{1 - \cos^2\alpha}{\cos^2\alpha} \right)
\end{aligned}$$

$$= \frac{\pi h^3 \sin^2 \alpha}{3 \cos^2 \alpha} = \frac{\pi h^3}{3} \tan^2 \alpha = \frac{1}{3} \pi a^2 h$$

حيث أن $a = h \tan(\alpha)$ هو نصف قطر قاعدة المخروط. و بالتعويض في عبارة z_C الأخيرة, نجد أن

$$z_C = \frac{\pi h^4}{4 \frac{\pi h^3}{3} \tan^2 \alpha} \tan^2 \alpha = \frac{3}{4} h$$

أي أن إحداثيات مركز كتلة المخروط هي $C\left(0, 0, \frac{3}{4}h\right)$, و هذا يعني أن مركز كتلة المخروط الدوراني المصمت

تقع على محور تناظر المخروط و تبعد عن رأس المخروط مسافة تساوي $\frac{3}{4}h$ وعن قاعدة المخروط مسافة تساوي

$\frac{1}{4}h$ حيث أن h هو ارتفاع المخروط.

ملاحظة: يمكن حل المثال السابق باستخدام □ حدثيات الأسطوانية بعد ملاحظة ان حدود المخروط المصمت في هذه الحالة تعطى بالمتراجحات التالية

$$0 \leq z \leq h \quad \& \quad 0 \leq \rho \leq z \tan(\alpha) \quad \& \quad 0 \leq \varphi \leq 2\pi$$

أو بالمتراجحات التالية

$$0 \leq \rho \leq a = h \tan(\alpha) \quad \& \quad \frac{\rho}{\tan(\alpha)} \leq z \leq h \quad \& \quad 0 \leq \varphi \leq 2\pi$$

تمارين إضافية: عين مركز كتلة كلٍ من الأجسام التالية و ذلك بفرض أن كتلة كلٍ منها هي m

1. قبة كروية مصمتة متجانسة ارتفاعها h مقطوعة من كرة مصمتة نصف قطرها R , حيث أن $h \leq R$, ثم

استنتج مركز كتلة نصف الكرة المصمتة و مركز كتلة القبة الكروية في حال كانت $h \geq R$.

2. أسطوانة دائرية مصمتة متجانسة ارتفاعها h و نصف قطر قاعدتها a .