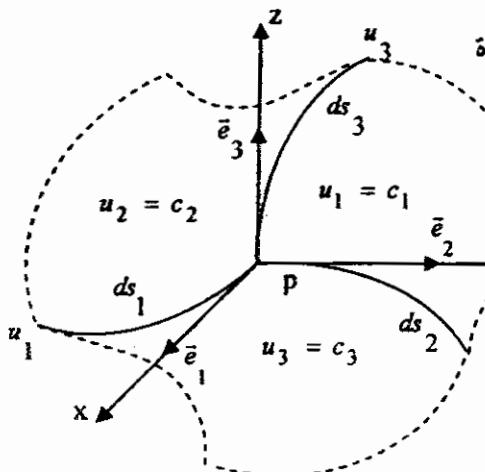


الباب الرابع

الإحداثيات المنحنية المتعامدة

Orthogonal Curvilinear Coordinates

تعريف الإحداثيات المنحنية :



يعرف نظام الإحداثيات المنحنية المتعامدة

بأنه النظام الذي يكون فيه ثلاثة سطوح:

$$u_1 = (x, y, z) = c_1$$

$$u_2 = (x, y, z) = c_2$$

$$u_3 = (x, y, z) = c_3$$

تتلافق في نقطة واحدة p بحيث أن

كل زوج من هذه السطوح تقاطع

في منحنيات تسمى منحنيات الإحداثيات ،

وكل سطح يقطع السطحين الآخرين على التعمد.

ويمكن اعتبار (u_1, u_2, u_3) إحداثيات للنقطة p وتسمى بالإحداثيات المنحنية.

متجهات الوحدة في الإحداثيات المنحنية المتعامدة :

إذا كانت $\bar{e}_1, \bar{e}_2, \bar{e}_3$ هي ثلاثة متجهات وحدة متعامدة في اتجاه المماس لمنحنيات الإحداثيات u_1, u_2, u_3 على الترتيب عند نقطة p .

إذا كان \bar{r} هو متجه موضع النقطة p وكانت المماسات لمنحنيات الإحداثيات موازية لمتجهات الوحدة $\bar{e}_1, \bar{e}_2, \bar{e}_3$ فإن متجهات المماس لمنحنيات

u_1, u_2, u_3 عند نقطة p تكون على الترتيب :

$$\frac{\partial \bar{r}}{\partial u_1}, \frac{\partial \bar{r}}{\partial u_2}, \frac{\partial \bar{r}}{\partial u_3}$$

الإحداثيات المترنحية المتعمدة

و تكون متجهات الوحدة في إتجاه المماس للمنحنى الثالثة هي :

$$\bar{e}_1 = \frac{\frac{\partial \vec{r}}{\partial u_1}}{\left| \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_1} \right|}, \quad \bar{e}_2 = \frac{\frac{\partial \vec{r}}{\partial u_2}}{\left| \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_2} \right|}, \quad \bar{e}_3 = \frac{\frac{\partial \vec{r}}{\partial u_3}}{\left| \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_3} \right|}$$

ويأخذ الكميّات :

$$\left| \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_1} \right| = h_1, \quad \left| \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_2} \right| = h_2, \quad \left| \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_3} \right| = h_3$$

والتي تسمى معاملات المقياس (scale factors) نحصل على :

$$\frac{\partial \vec{r}}{\partial u_1} = h_1 \bar{e}_1, \quad \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_2} = h_2 \bar{e}_2, \quad \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_3} = h_3 \bar{e}_3$$

وحيث أن $\bar{e}_1, \bar{e}_2, \bar{e}_3$ هي متجهات وحدة متعمدة عند p فإن :

- (i) $\bar{e}_1 \cdot \bar{e}_2 = \bar{e}_2 \cdot \bar{e}_3 = \bar{e}_3 \cdot \bar{e}_1 = 0 \rightarrow (\bar{e}_n \cdot \bar{e}_m = 0)$
- (ii) $\bar{e}_1 \cdot \bar{e}_1 = \bar{e}_2 \cdot \bar{e}_2 = \bar{e}_3 \cdot \bar{e}_3 = 1 \rightarrow (\bar{e}_n \cdot \bar{e}_n = 1)$
- (iii) $\bar{e}_1 \wedge \bar{e}_2 = \bar{e}_3, \quad \bar{e}_2 \wedge \bar{e}_3 = \bar{e}_1, \quad \bar{e}_3 \wedge \bar{e}_1 = \bar{e}_2$
- (iv) $\bar{e}_1 \cdot \bar{e}_2 \wedge \bar{e}_3 = 1$

متجهات الوحدة العمودية على الأسطح المحدودة بالمنحنى المتعمدة :

المتجه $\vec{\nabla} u_1$ أو $\text{grad } u_1$ هو المتجه العمودي على السطح $u_1 = c_1$ عند النقطة p . فإذا كانت \bar{E}_1 هي متجه الوحدة عند النقطة p في الإتجاه العمودي على السطح u_1 فإن :

$$\bar{E}_1 = \frac{\vec{\nabla} u_1}{\left| \vec{\nabla} u_1 \right|}$$

ويكون هذا المتجه في إتجاه المماس للمنحنيين $u_2 = c_2, u_3 = c_3$ وبالمثل فإن متجهي الوحدة العموديين على السطحين $u_2 = c_2, u_3 = c_3$ عند p هما على الترتيب :

$$\bar{E}_2 = \frac{\bar{\nabla} u_2}{|\bar{\nabla} u_2|}, \quad \bar{E}_3 = \frac{\bar{\nabla} u_3}{|\bar{\nabla} u_3|}$$

وحيث أن $\bar{\nabla} u_1, \bar{\nabla} u_2, \bar{\nabla} u_3$ تمثل نظاماً للمتجهات المتعامدة فلن :

$$\bar{\nabla} u_1 \cdot \bar{\nabla} u_2 = 0, \quad \bar{\nabla} u_2 \cdot \bar{\nabla} u_3 = 0, \quad \bar{\nabla} u_3 \cdot \bar{\nabla} u_1 = 0$$

ويلاحظ أن :
إذا كانت ds_1 تمثل عنصر طول على المنحني u_1 وكانت $|\bar{\nabla} u_1|$ تمثل المشتقة
الاتجاهية لـ u_1 في إتجاه العمودي على السطح $c_1 = u_1$ فإن :

$$|\bar{\nabla} u_1| = \frac{du_1}{ds_1}$$

$$|\bar{\nabla} u_2| = \frac{du_2}{ds_2}, \quad |\bar{\nabla} u_3| = \frac{du_3}{ds_3} \quad \text{وبالمثل فإن :}$$

عنصر الطول الإحداثيات المنحنية المتعامدة :

إذا كان $(\bar{r} = \bar{r}(u_1, u_2, u_3))$ هو متجه موضع p فإن :

$$d\bar{r} = \frac{\partial \bar{r}}{\partial u_1} du_1 + \frac{\partial \bar{r}}{\partial u_2} du_2 + \frac{\partial \bar{r}}{\partial u_3} du_3$$

$$= h_1 \bar{e}_1 du_1 + h_2 \bar{e}_2 du_2 + h_3 \bar{e}_3 du_3$$

$$= (h_1 du_1) \bar{e}_1 + (h_2 du_2) \bar{e}_2 + (h_3 du_3) \bar{e}_3$$

$$= ds_1 \bar{e}_1 + ds_2 \bar{e}_2 + ds_3 \bar{e}_3$$

الإحداثيات المنحنية المتعامدة

حيث ds_1, ds_2, ds_3 تمثل عناصر الطول مقاسة على طول منحنيات الإحداثيات u_1, u_2, u_3 على الترتيب.

$$\therefore ds_1 = h_1 du_1, \quad ds_2 = h_2 du_2, \quad ds_3 = h_3 du_3$$

$$\therefore \frac{du_1}{ds_1} = \frac{1}{h_1}, \quad \frac{du_2}{ds_2} = \frac{1}{h_2}, \quad \frac{du_3}{ds_3} = \frac{1}{h_3}$$

$$\therefore \left| \vec{\nabla} u_1 \right| = \frac{1}{h_1}, \quad \left| \vec{\nabla} u_2 \right| = \frac{1}{h_2}, \quad \left| \vec{\nabla} u_3 \right| = \frac{1}{h_3}$$

وتصبح مجاهات الوحدة العمودية على الأسطح المحددة بالمنحنيات u_1, u_2, u_3 هي :

$$\bar{E}_1 = \frac{\vec{\nabla} u_1}{\left| \vec{\nabla} u_1 \right|} = h_1 \vec{\nabla} u_1, \quad \bar{E}_2 = \frac{\vec{\nabla} u_2}{\left| \vec{\nabla} u_2 \right|} = h_2 \vec{\nabla} u_2$$

$$\bar{E}_3 = \frac{\vec{\nabla} u_3}{\left| \vec{\nabla} u_3 \right|} = h_3 \vec{\nabla} u_3$$

$$\therefore \vec{\nabla} u_1 = \frac{\bar{E}_1}{h_1}, \quad \vec{\nabla} u_2 = \frac{\bar{E}_2}{h_2}, \quad \vec{\nabla} u_3 = \frac{\bar{E}_3}{h_3}$$

ويكون عنصر الطول التقاضي في الإحداثيات المنحنية :

$$\begin{aligned} ds^2 &= d\bar{r} \cdot d\bar{r} = (h_1 du_1)(h_1 du_1) + (h_2 du_2)(h_2 du_2) \\ &\quad + (h_3 du_3)(h_3 du_3) \\ &= h_1^2 du_1^2 + h_2^2 du_2^2 + h_3^2 du_3^2 \\ &= ds_1^2 + ds_2^2 + ds_3^2 \end{aligned}$$

فئة المتجهات المتعامدة المترافق

(Reciprocal sets of orthogonal vectors)

لدينا فئتان لمتجهات الوحدة عند نقطة p :

(1) $(\bar{e}_1, \bar{e}_2, \bar{e}_3)$ في إتجاه المماس لـ إحداثيات المنحنيات .

(2) $(\bar{E}_1, \bar{E}_2, \bar{E}_3)$ في إتجاه العمودي على إحداثيات انسطوح .

وتعرف الفئة الأولى كالتالي :

$$\bar{e}_1 = \frac{1}{h_1} \frac{\partial \bar{r}}{\partial u_1}, \quad \bar{e}_2 = \frac{1}{h_2} \frac{\partial \bar{r}}{\partial u_2}, \quad \bar{e}_3 = \frac{1}{h_3} \frac{\partial \bar{r}}{\partial u_3}$$

وتعرف الفئة الثانية كالتالي :

$$\bar{E}_1 = h_1 \bar{\nabla} u_1, \quad \bar{E}_2 = h_2 \bar{\nabla} u_2, \quad \bar{E}_3 = h_3 \bar{\nabla} u_3$$

ويمكن إثبات أن الفترين $\left(\frac{\partial \bar{r}}{\partial u_1}, \frac{\partial \bar{r}}{\partial u_2}, \frac{\partial \bar{r}}{\partial u_3} \right), (\bar{\nabla} u_1, \bar{\nabla} u_2, \bar{\nabla} u_3)$ تكون نظاماً للمتجهات المترافق

بمعنى أن :

$$\left(\frac{\partial \bar{r}}{\partial u_n} \right) \cdot (\bar{\nabla} u_n) = 1$$

$$\left(\frac{\partial \bar{r}}{\partial u_n} \right) \cdot (\bar{\nabla} u_m) = 0$$

أو أن :

$$\left(\frac{\partial \bar{r}}{\partial u_n} \right) \cdot (\bar{\nabla} u_m) = \delta_{nm} \quad (I)$$

$$\delta_{nm} = \begin{cases} 1 & (n = m) \\ 0 & (n \neq m) \end{cases}$$

حيث :

الإحداثيات المترنحية المتعامدة

وأن :

$$(\vec{\nabla} u_1 \cdot \vec{\nabla} u_2 \wedge \vec{\nabla} u_3) \left(\frac{\partial \vec{r}}{\partial u_1} \cdot \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_2} \wedge \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_3} \right) = 1 \quad \text{_____} (\Pi)$$

الإثبات:

حيث أن :

$$d\vec{r} = \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_1} du_1 + \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_2} du_2 + \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_3} du_3$$

بالضرب قياسياً في $\vec{\nabla} u_1$ واعتبار أن $\vec{\nabla} u_1 \cdot d\vec{r} = du_1$

$$\begin{aligned} \therefore \vec{\nabla} u_1 \cdot d\vec{r} &= \left(\vec{\nabla} u_1 \cdot \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_1} \right) du_1 + \left(\vec{\nabla} u_1 \cdot \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_2} \right) du_2 \\ &\quad + \left(\vec{\nabla} u_1 \cdot \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_3} \right) du_3 = du_1 \end{aligned}$$

ومن ذلك يتضح أن :

$$\vec{\nabla} u_1 \cdot \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_1} = 1, \quad \vec{\nabla} u_1 \cdot \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_2} = 0, \quad \vec{\nabla} u_1 \cdot \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_3} = 0$$

وبالمثل بالضرب قياسياً في $\vec{\nabla} u_2$ واعتبار أن $\vec{\nabla} u_2 \cdot d\vec{r} = du_2$

نحصل على :

$$\vec{\nabla} u_2 \cdot \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_2} = 1, \quad \vec{\nabla} u_2 \cdot \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_1} = 0, \quad \vec{\nabla} u_2 \cdot \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_3} = 0$$

أيضاً يمكن إثبات أن :

$$\vec{\nabla} u_3 \cdot \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_3} = 1, \quad \vec{\nabla} u_3 \cdot \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_1} = 0, \quad \vec{\nabla} u_3 \cdot \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_2} = 0$$

وبتجميع هذه العلاقات يتضح أن :

$$\bar{\nabla} u_n \cdot \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_n} = 1 , \quad \bar{\nabla} u_n \cdot \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_m} = 0$$

$$\therefore \bar{\nabla} u_n \cdot \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_m} = \delta_{nm} = \begin{cases} 1 & \rightarrow (n = m) \\ 0 & \rightarrow (n \neq m) \end{cases} \quad (I)$$

وهو شرط أن تكون الفتائل المعميّتان تكونان نظاماً من المتجهات المتعاكسة .

ويمكن إثبات الشرط الثاني للمتجهات المتعاكسة وهو :

$$\left(\frac{\partial \vec{r}}{\partial u_1} \cdot \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_2} \wedge \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_3} \right) (\bar{\nabla} u_1 \cdot \bar{\nabla} u_2 \wedge \bar{\nabla} u_3) = 1$$

بسهولة كالتالي :

حيث أن :

$$\frac{\partial \vec{r}}{\partial u_1} = h_1 \vec{e}_1 , \quad \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_2} = h_2 \vec{e}_2 , \quad \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_3} = h_3 \vec{e}_3$$

وأن :

$$\bar{\nabla} u_1 = \frac{\vec{E}_1}{h_1} , \quad \bar{\nabla} u_2 = \frac{\vec{E}_2}{h_2} , \quad \bar{\nabla} u_3 = \frac{\vec{E}_3}{h_3}$$

فإن :

$$\begin{aligned} \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_1} \cdot \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_2} \wedge \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_3} &= (h_1 \vec{e}_1) \cdot (h_2 \vec{e}_2) \wedge (h_3 \vec{e}_3) \\ &= h_1 h_2 h_3 (\vec{e}_1 \cdot \vec{e}_2 \wedge \vec{e}_3) = h_1 h_2 h_3 \end{aligned} \quad (1)$$

حيث أن :

$$\vec{e}_1 \cdot \vec{e}_2 \wedge \vec{e}_3 = 1$$

الإحداثيات المنحنية المتعامدة

$$\begin{aligned}\vec{\nabla} u_1 \cdot \vec{\nabla} u_2 \wedge \vec{\nabla} u_3 &= \left(\frac{\vec{E}_1}{h_1} \right) \cdot \left(\frac{\vec{E}_2}{h_2} \right) \wedge \left(\frac{\vec{E}_3}{h_3} \right) \\ &= \frac{1}{h_1 h_2 h_3} (\vec{E}_1 \cdot \vec{E}_2 \wedge \vec{E}_3) = \frac{1}{h_1 h_2 h_3} \quad (2)\end{aligned}$$

حيث :

$$\vec{E}_1 \cdot \vec{E}_2 \wedge \vec{E}_3 = 1$$

من (2) ، (1) يتضح أن :

$$\left(\frac{\partial \vec{r}}{\partial u_1} \cdot \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_2} \wedge \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_3} \right) (\vec{\nabla} u_1 \cdot \vec{\nabla} u_2 \wedge \vec{\nabla} u_3) = 1 \quad (\Pi)$$

وهو المطلوب .

مثال : أثبت أن حاصل الضرب الثلاثي $(\vec{\nabla} u_1 \cdot \vec{\nabla} u_2 \wedge \vec{\nabla} u_3)$ يمكن كتابته في صورة المحدد الجاكobi لو جاكوبيان التحويل من الإحداثيات u_1, u_2, u_3

$$\cdot J \left(\frac{u_1, u_2, u_3}{x, y, z} \right)$$

الحل :

حيث أن $u_1 = u_1(x, y, z), u_2 = u_2(x, y, z), u_3 = u_3(x, y, z)$:

فإن :

$$\vec{\nabla} u_1 \cdot \vec{\nabla} u_2 \wedge \vec{\nabla} u_3 = \begin{vmatrix} \frac{\partial u_1}{\partial x} & \frac{\partial u_1}{\partial y} & \frac{\partial u_1}{\partial z} \\ \frac{\partial u_2}{\partial x} & \frac{\partial u_2}{\partial y} & \frac{\partial u_2}{\partial z} \\ \frac{\partial u_3}{\partial x} & \frac{\partial u_3}{\partial y} & \frac{\partial u_3}{\partial z} \end{vmatrix} J = \left(\frac{u_1, u_2, u_3}{x, y, z} \right)$$

كما أن حاصل الضرب الثلاثي $\left(\frac{\partial \vec{r}}{\partial u_1} \cdot \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_2} \wedge \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_3} \right)$ يمكن كتابته في صورة المحدد الجاكوببي أو جاكوببيان التحويل من الإحداثيات (x,y,z) إلى

$$: J\left(\frac{x, y, z}{u_1, u_2, u_3} \right) \text{ ويرمز له كالتالي :}$$

$$\frac{\partial \vec{r}}{\partial u_1} \cdot \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_2} \wedge \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_3} = \begin{vmatrix} \frac{\partial x}{\partial u_1} & \frac{\partial y}{\partial u_1} & \frac{\partial z}{\partial u_1} \\ \frac{\partial x}{\partial u_2} & \frac{\partial y}{\partial u_2} & \frac{\partial z}{\partial u_2} \\ \frac{\partial x}{\partial u_3} & \frac{\partial y}{\partial u_3} & \frac{\partial z}{\partial u_3} \end{vmatrix} = J\left(\frac{u_1, u_2, u_3}{x, y, z} \right)$$

ويمكن إثبات أن :

$$J\left(\frac{u_1, u_2, u_3}{x, y, z} \right) = \vec{\nabla} u_1 \cdot \vec{\nabla} u_2 \wedge \vec{\nabla} u_3 = \frac{1}{h_1 h_2 h_3} \quad (1)$$

$$J\left(\frac{x, y, z}{u_1, u_2, u_3} \right) = \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_1} \cdot \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_2} \wedge \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_3} = h_1 h_2 h_3 \quad (2)$$

ومن ذلك يتضح أن :

$$J\left(\frac{u_1, u_2, u_3}{x, y, z} \right) J\left(\frac{x, y, z}{u_1, u_2, u_3} \right) = 1$$

عنصر المساحة في الإحداثيات المنحنية المتعامدة :

بالرجوع إلى الشكل الموجود في أول هذا الباب نجد أن هناك ثلاثة أوجه مترابطة كل منها لها مساحة محددة .

الإحداثيات المنحنية المتعامدة

ويكون عنصر المساحة على الوجه الأول هو :

$$\begin{aligned}
 dA_1 &= |ds_2 \bar{e}_2 \wedge ds_3 \bar{e}_3| \\
 &= |(h_2 du_2 \bar{e}_2) \wedge (h_3 du_3 \bar{e}_3)| \\
 &= h_2 h_3 |\bar{e}_2 \wedge \bar{e}_3| du_2 du_3 \\
 &= h_2 h_3 |\bar{e}_1| du_2 du_3 = h_2 h_3 du_2 du_3 \\
 |\bar{e}_2 \wedge \bar{e}_3| &= |\bar{e}_1| = 1
 \end{aligned}$$

حيث :

بالمثل فإن عنصر المساحة على الوجه الثاني هو :

$$dA_2 = |ds_1 \bar{e}_1 \wedge ds_3 \bar{e}_3| = h_1 h_3 du_1 du_3$$

ويكون عنصر المساحة على الوجه الثالث هو :

$$dA_3 = |ds_1 \bar{e}_1 \wedge ds_2 \bar{e}_2| = h_1 h_2 du_1 du_2$$

عنصر الحجم في الإحداثيات المنحنية المتعامدة

يعطي عنصر الحجم في الإحداثيات المنحنية المتعامدة بالعلاقة :

$$dV = (ds_1 \bar{e}_1) \cdot (ds_2 \bar{e}_2) \wedge (ds_3 \bar{e}_3)$$

(حاصل الضرب للثلاثي القياسي لعناصر الطول الإتجاهية)

$$\begin{aligned}
 dV &= (h_1 du_1 \bar{e}_1) \cdot (h_2 du_2 \bar{e}_2) \wedge (h_3 du_3 \bar{e}_3) \\
 &= h_1 h_2 h_3 (\bar{e}_1 \cdot \bar{e}_2 \wedge \bar{e}_3) du_1 du_2 du_3 \\
 &= h_1 h_2 h_3 du_1 du_2 du_3
 \end{aligned}$$

حيث :

$$\bar{e}_1 \cdot \bar{e}_2 \wedge \bar{e}_3 = 1$$

الإحداثيات المنحنية المتعامدة

الدرج والتبعاد والإنفاف في الإحداثيات المنحنية المتعامدة :

(1) الدرج (grad)

نفرض أن $\phi(u_1, u_2, u_3)$ دالة قياسية معطاه بدلالة الإحداثيات المنحنية المتعامدة . يعطي التغير في ϕ من العلاقة :

$$d\phi = \frac{\partial \phi}{\partial u_1} du_1 + \frac{\partial \phi}{\partial u_2} du_2 + \frac{\partial \phi}{\partial u_3} du_3 \quad (1)$$

أيضاً بكتابة :

$$\bar{\nabla}\phi = f_1 \bar{e}_1 + f_2 \bar{e}_2 + f_3 \bar{e}_3$$

$$d\bar{r} = \frac{\partial \bar{r}}{\partial u_1} du_1 + \frac{\partial \bar{r}}{\partial u_2} du_2 + \frac{\partial \bar{r}}{\partial u_3} du_3$$

$$= h_1 \bar{e}_1 du_1 + h_2 \bar{e}_2 du_2 + h_3 \bar{e}_3 du_3$$

$$\therefore \bar{\nabla}\phi \cdot d\bar{r} = d\phi = h_1 du_1 f_1 + h_2 du_2 f_2 + h_3 du_3 f_3 \quad (2)$$

من (2) ، (1) نجد أن :

$$f_1 = \frac{1}{h_1} \frac{\partial \phi}{\partial u_1}, \quad f_2 = \frac{1}{h_2} \frac{\partial \phi}{\partial u_2}, \quad f_3 = \frac{1}{h_3} \frac{\partial \phi}{\partial u_3}$$

$$\therefore \bar{\nabla}\phi = grad\phi = \frac{\bar{e}_1}{h_1} \frac{\partial \phi}{\partial u_1} + \frac{\bar{e}_2}{h_2} \frac{\partial \phi}{\partial u_2} + \frac{\bar{e}_3}{h_3} \frac{\partial \phi}{\partial u_3} \quad (I)$$

من هذا يتضح أن مركبات $grad\phi$ على طول متجهات الوحدة $\bar{e}_1, \bar{e}_2, \bar{e}_3$ هي على الترتيب :

$$\frac{1}{h_1} \frac{\partial \phi}{\partial u_1}, \quad \frac{1}{h_2} \frac{\partial \phi}{\partial u_2}, \quad \frac{1}{h_3} \frac{\partial \phi}{\partial u_3}$$

الإحداثيات المنحنية المتعامدة

وأن المؤثر $\bar{\nabla}$ تكون له الصورة الآتية في الإحداثيات المنحنية المتعامدة :

$$\bar{\nabla} = \frac{\vec{e}_1}{h_1} \frac{\partial}{\partial u_1} + \frac{\vec{e}_2}{h_2} \frac{\partial}{\partial u_2} + \frac{\vec{e}_3}{h_3} \frac{\partial}{\partial u_3}$$

: (div) التباعد (٢)

نفرض أن \bar{A} دالة إتجاهية في الإحداثيات المنحنية المتعامدة u_1, u_2, u_3

بحيث أن :

$$\bar{A} = A_1 \vec{e}_1 + A_2 \vec{e}_2 + A_3 \vec{e}_3$$

$$\begin{aligned} \operatorname{div} \bar{A} &= \bar{\nabla} \cdot \bar{A} = \bar{\nabla} \cdot (A_1 \vec{e}_1 + A_2 \vec{e}_2 + A_3 \vec{e}_3) \\ &= \bar{\nabla} \cdot (A_1 \vec{e}_1) + \bar{\nabla} \cdot (A_2 \vec{e}_2) + \bar{\nabla} \cdot (A_3 \vec{e}_3) \end{aligned} \quad (1)$$

وباعتبار أن :

$$\vec{e}_1 = h_1 \bar{\nabla} u_1, \vec{e}_2 = h_2 \bar{\nabla} u_2, \vec{e}_3 = h_3 \bar{\nabla} u_3$$

$$\begin{aligned} \therefore \bar{\nabla} \cdot (A_1 \vec{e}_1) &= \bar{\nabla} \cdot [A_1 (\vec{e}_2 \wedge \vec{e}_3)] \\ &= \bar{\nabla} \cdot [A_1 (h_2 h_3 \bar{\nabla} u_2 \wedge \bar{\nabla} u_3)] \\ &= A_1 h_2 h_3 \bar{\nabla} \cdot (\bar{\nabla} u_2 \wedge \bar{\nabla} u_3) \\ &\quad + (\bar{\nabla} u_2 \wedge \bar{\nabla} u_3) \cdot \bar{\nabla} (A_1 h_2 h_3) \end{aligned}$$

ولكن :

$$\bar{\nabla} \cdot (\bar{\nabla} u_2 \wedge \bar{\nabla} u_3) = \bar{\nabla} u_3 \cdot \operatorname{curl} \bar{\nabla} u_2 - \bar{\nabla} u_2 \cdot \operatorname{curl} \bar{\nabla} u_3 = 0$$

$$\begin{aligned} \bar{\nabla} (A_1 h_2 h_3) &= \frac{\partial}{\partial u_1} (A_1 h_2 h_3) \bar{\nabla} u_1 + \frac{\partial}{\partial u_2} (A_1 h_2 h_3) \bar{\nabla} u_2 \\ &\quad + \frac{\partial}{\partial u_3} (A_1 h_2 h_3) \bar{\nabla} u_3 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 \therefore \vec{\nabla} \cdot (A_1 e_1) &= \vec{\nabla} u_2 \wedge \vec{\nabla} u_3 \cdot \vec{\nabla} (A_1 h_2 h_3) \\
 &= \vec{\nabla} u_2 \wedge \vec{\nabla} u_3 \cdot \left[\frac{\partial}{\partial u_1} (A_1 h_2 h_3) \vec{\nabla} u_1 \right. \\
 &\quad \left. + \frac{\partial}{\partial u_2} (A_1 h_2 h_3) \vec{\nabla} u_2 + \dots \right] \\
 &= \vec{\nabla} u_2 \wedge \vec{\nabla} u_3 \cdot \left[\frac{\partial}{\partial u_1} (A_1 h_2 h_3) \vec{\nabla} u_1 \right]
 \end{aligned}$$

وتتشابه الحدود الأخرى بإستخدام حواصل الضرب الثلاثي القياسي .

$$\begin{aligned}
 \therefore \vec{\nabla} \cdot (A_1 \vec{e}_1) &= \frac{\vec{e}_2}{h_2} \wedge \frac{\vec{e}_3}{h_3} \cdot \left[\frac{\partial}{\partial u_1} (A_1 h_2 h_3) \frac{\vec{e}_1}{h_1} \right] \\
 &= \frac{1}{h_1 h_2 h_3} (\vec{e}_2 \wedge \vec{e}_3 \cdot \vec{e}_1) \frac{\partial}{\partial u_1} (A_1 h_2 h_3) \\
 &= \frac{1}{h_1 h_2 h_3} \frac{\partial}{\partial u_1} (A_1 h_2 h_3)
 \end{aligned}$$

حيث :

$$\vec{e}_2 \wedge \vec{e}_3 \cdot \vec{e}_1 = \vec{e}_1 \cdot \vec{e}_2 \wedge \vec{e}_3 = 1$$

وبالمثل يمكن إثبات أن :

$$\vec{\nabla} \cdot (A_2 \vec{e}_2) = \frac{1}{h_1 h_2 h_3} \frac{\partial}{\partial u_2} (A_2 h_3 h_1)$$

$$\vec{\nabla} \cdot (A_3 \vec{e}_3) = \frac{1}{h_1 h_2 h_3} \frac{\partial}{\partial u_3} (A_3 h_1 h_2)$$

وبالتعميض في (1) نحصل على:

الإحداثيات المترنمة المتعامدة

$$\vec{\nabla} \cdot \vec{A} = \frac{1}{h_1 h_2 h_3} \left[\frac{\partial}{\partial u_1} (A_1 h_2 h_3) + \frac{\partial}{\partial u_2} (A_2 h_3 h_1) + \frac{\partial}{\partial u_3} (A_3 h_1 h_2) \right] \quad (II)$$

وهي الصيغة المطلوبة.

: (curl) (٣) الافتراض :

$$\begin{aligned} \vec{A} &= A_1 \vec{e}_1 + A_2 \vec{e}_2 + A_3 \vec{e}_3 \\ \therefore \vec{\nabla} \wedge \vec{A} &= \text{curl } \vec{A} = \vec{\nabla} \wedge (A_1 \vec{e}_1 + A_2 \vec{e}_2 + A_3 \vec{e}_3) \\ \vec{\nabla} \wedge (A_1 \vec{e}_1) &= \vec{\nabla} \wedge (A_1 h_1 \vec{\nabla} u_1) \\ &= \vec{\nabla} (A_1 h_1) \wedge \vec{\nabla} u_1 + A_1 h_1 \vec{\nabla} \wedge \vec{\nabla} u_1 = \vec{\nabla} (A_1 h_1) \wedge \vec{\nabla} u_1 \\ &\quad \vec{\nabla} \wedge \vec{\nabla} u_1 = 0 \quad \text{حيث :} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \therefore \vec{\nabla} \wedge (A_1 \vec{e}_1) &= \vec{\nabla} (A_1 h_1) \wedge \vec{\nabla} u_1 \\ &= \left[\frac{\partial}{\partial u_1} (A_1 h_1) \vec{\nabla} u_1 + \frac{\partial}{\partial u_2} (A_1 h_1) \vec{\nabla} u_2 \right. \\ &\quad \left. + \frac{\partial}{\partial u_3} (A_1 h_1) \vec{\nabla} u_3 \right] \wedge \vec{\nabla} u_1 \\ &= \frac{\partial}{\partial u_2} (A_1 h_1) \vec{\nabla} u_2 \wedge \vec{\nabla} u_1 + \frac{\partial}{\partial u_3} (A_1 h_1) \vec{\nabla} u_3 \wedge \vec{\nabla} u_1 \\ &= \frac{1}{h_2 h_1} \frac{\partial}{\partial u_2} (A_1 h_1) (\vec{e}_2 \wedge \vec{e}_1) \\ &\quad + \frac{1}{h_3 h_1} \frac{\partial}{\partial u_3} (A_1 h_1) (\vec{e}_3 \wedge \vec{e}_1) \\ &= -\frac{1}{h_1 h_2} \frac{\partial}{\partial u_2} (A_1 h_1) \vec{e}_3 + \frac{1}{h_3 h_1} \frac{\partial}{\partial u_3} (A_1 h_1) \vec{e}_2 \end{aligned}$$

الإحداثيات المنحنية المتعامدة

وبالمثل فإن :

$$\bar{\nabla} \wedge (A_2 \vec{e}_2) = -\frac{1}{h_2 h_3} \frac{\partial}{\partial u_3} (A_2 h_2) \vec{e}_1 + \frac{1}{h_2 h_1} \frac{\partial}{\partial u_1} (A_2 h_2) \vec{e}_3$$

$$\bar{\nabla} \wedge (A_3 \vec{e}_3) = -\frac{1}{h_3 h_1} \frac{\partial}{\partial u_1} (A_3 h_3) \vec{e}_2 + \frac{1}{h_3 h_2} \frac{\partial}{\partial u_2} (A_3 h_3) \vec{e}_1$$

بالجمع نحصل على :

$$\bar{\nabla} \wedge \vec{A} = \frac{1}{h_2 h_3} \left[\frac{\partial}{\partial u_2} (A_3 h_3) - \frac{\partial}{\partial u_3} (A_2 h_2) \right] \vec{e}_1$$

$$+ \frac{1}{h_3 h_1} \left[\frac{\partial}{\partial u_3} (A_1 h_1) - \frac{\partial}{\partial u_1} (A_3 h_3) \right] \vec{e}_2$$

$$+ \frac{1}{h_1 h_2} \left[\frac{\partial}{\partial u_1} (A_2 h_2) - \frac{\partial}{\partial u_2} (A_1 h_1) \right] \vec{e}_3$$

$$= \frac{1}{h_1 h_2 h_3} \begin{vmatrix} h_1 \vec{e}_1 & h_2 \vec{e}_2 & h_3 \vec{e}_3 \\ \frac{\partial}{\partial u_1} & \frac{\partial}{\partial u_2} & \frac{\partial}{\partial u_3} \\ A_1 h_1 & A_2 h_2 & A_3 h_3 \end{vmatrix} \quad \text{--- (III)}$$

وهي العلاقة المطلوبة .

مؤثر لابلاس في الإحداثيات المنحنية المتعامدة :

حيث أن

$$\bar{\nabla} \phi = \frac{\vec{e}_1}{h_1} \frac{\partial \phi}{\partial u_1} + \frac{\vec{e}_2}{h_2} \frac{\partial \phi}{\partial u_2} + \frac{\vec{e}_3}{h_3} \frac{\partial \phi}{\partial u_3}$$

ويعرف مؤثر لابلاس بالعلاقة :

$$\bar{\nabla}^2 \phi = \bar{\nabla} \cdot \bar{\nabla} \phi$$

الإحداثيات المنحنية المتعامدة

ولما كان :

$$\vec{\nabla} \cdot \vec{A} = \frac{1}{h_1 h_2 h_3} \left[\frac{\partial}{\partial u_1} (A_1 h_2 h_3) + \frac{\partial}{\partial u_2} (A_2 h_3 h_1) + \frac{\partial}{\partial u_3} (A_3 h_1 h_2) \right]$$

فأخذ :

$$\vec{A} = \vec{\nabla} \phi = A_1 \vec{e}_1 + A_2 \vec{e}_2 + A_3 \vec{e}_3$$

نجد أن :

$$A_1 = \frac{1}{h_1} \frac{\partial \phi}{\partial u_1}, A_2 = \frac{1}{h_2} \frac{\partial \phi}{\partial u_2}, A_3 = \frac{1}{h_3} \frac{\partial \phi}{\partial u_3}$$

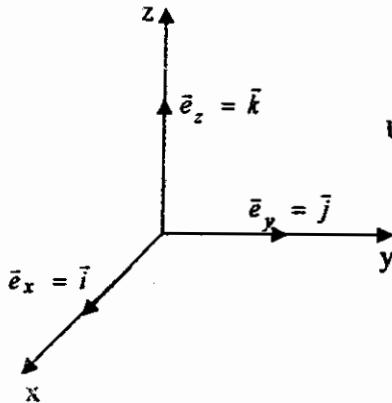
$$\therefore \nabla^2 \phi = \vec{\nabla} \cdot \vec{\nabla} \phi = \vec{\nabla} \cdot \vec{A}$$

$$= \frac{1}{h_1 h_2 h_3} \left[\frac{\partial}{\partial u_1} \left(\frac{h_2 h_3}{h_1} \frac{\partial \phi}{\partial u_1} \right) + \frac{\partial}{\partial u_2} \left(\frac{h_3 h_1}{h_2} \frac{\partial \phi}{\partial u_2} \right) + \frac{\partial}{\partial u_3} \left(\frac{h_1 h_2}{h_3} \frac{\partial \phi}{\partial u_3} \right) \right] \quad \text{_____ (IV)}$$

وهي العلاقة المطلوبة .

بعض نظم الإحداثيات المتعامدة الخاصة :

سوف نكتفي هنا بدراسة النظم الثلاثة المشهورة للإحداثيات المتعامدة وهي :
 • الكرتيزية والقطبية الكروية والأسطوانية .



(i) الإحداثيات الكرتيزية :

في هذه الحالة نضع : $u_1 = x, u_2 = y, u_3 = z$

ويكون عنصر الطول :

$$d\vec{r} = dx \vec{i} + dy \vec{j} + dz \vec{k} = d\vec{s}$$

$$\therefore ds^2 = dx^2 + dy^2 + dz^2$$

$$\vec{e}_1 = \vec{i}, \quad \vec{e}_2 = \vec{j}, \quad \vec{e}_3 = \vec{k}$$

$$ds_1 = dx = h_1 du_1 \longrightarrow \therefore h_1 = 1$$

$$ds_2 = dy = h_2 du_2 \longrightarrow \therefore h_2 = 1$$

$$ds_3 = dz = h_3 du_3 \longrightarrow \therefore h_3 = 1$$

عنصر الحجم :

$$dV = dx \ dy \ dz$$

الندرج :

$$\vec{\nabla} \Phi = \frac{\partial \Phi}{\partial x} \vec{i} + \frac{\partial \Phi}{\partial y} \vec{j} + \frac{\partial \Phi}{\partial z} \vec{k}$$

التباعد :

$$\vec{\nabla} \cdot \vec{A} = \frac{\partial A_x}{\partial x} + \frac{\partial A_y}{\partial y} + \frac{\partial A_z}{\partial z}$$

الإحداثيات المنحنية المتعامدة

الإنفاف :

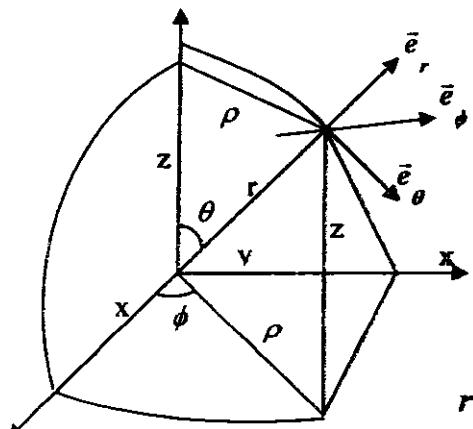
$$\vec{\nabla} \wedge \vec{A} = \begin{vmatrix} \vec{i} & \vec{j} & \vec{k} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ A_x & A_y & A_z \end{vmatrix}$$

معادلة لابلاس :

$$\nabla^2 \Phi = \frac{\partial^2 \Phi}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \Phi}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 \Phi}{\partial z^2} = 0$$

(ii) الإحداثيات القطبية الكروية :

في هذه الحالة نضع :



$$u_1 = r, \quad u_2 = \theta, \quad u_3 = \phi$$

$$x = \rho \cos \phi = r \sin \theta \cos \phi$$

$$y = \rho \sin \phi = r \sin \theta \sin \phi$$

$$z = r \cos \theta$$

$$r \geq 0, \quad 0 \leq \theta \leq \pi, \quad 0 \leq \phi \leq 2\pi$$

عنصر الطول :

$$ds^2 = dr^2 + r^2 d\theta^2 + r^2 \sin^2 \theta d\phi^2$$

$$ds^2 = ds_1^2 + ds_2^2 + ds_3^2 \quad \text{ولكن :}$$

$$ds_1 = h_1 du_1, \quad ds_2 = h_2 du_2, \quad ds_3 = h_3 du_3 \quad \text{حيث :}$$

$$h_1 = 1, \quad h_2 = r, \quad h_3 = r \sin \theta \quad \text{بالمقارنة نجد أن :}$$

$$dV = r^2 \sin \theta dr d\theta d\phi \quad \text{عنصر الحجم :}$$

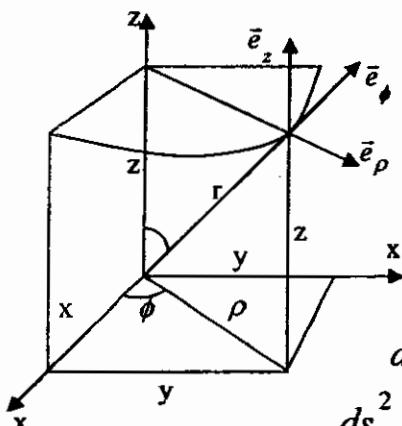
$$\vec{\nabla}\Phi = \frac{\partial\Phi}{\partial r}\vec{e}_r + \frac{1}{r}\frac{\partial\Phi}{\partial\theta}\vec{e}_\theta + \frac{1}{r\sin\theta}\frac{\partial\Phi}{\partial\phi}\vec{e}_\phi \quad \text{الدرج :}$$

مؤثر لابلاس :

$$\begin{aligned} \nabla^2\phi &= \frac{1}{r^2}\frac{\partial}{\partial r}\left(r^2\frac{\partial\Phi}{\partial r}\right) + \frac{1}{r^2\sin\theta}\frac{\partial}{\partial\theta}\left(\sin\theta\frac{\partial\Phi}{\partial\theta}\right) \\ &\quad + \frac{1}{r^2\sin^2\theta}\frac{\partial^2\Phi}{\partial\phi^2} \end{aligned}$$

الإحداثيات الأسطوانية (iii)

في هذه الحالة :



$$\begin{aligned} u_1 &= \rho, \quad u_2 = \phi, \quad u_3 = z \\ x &= \rho\cos\phi, \quad y = \rho\sin\phi, \quad z = z \\ \rho &\geq 0, \quad 0 \leq \phi < 2\pi, \quad -\infty < z < +\infty \end{aligned}$$

عنصر الطول :

$$ds^2 = d\rho^2 + \rho^2 d\phi^2 + dz^2$$

$$ds^2 = h_1^2 du_1^2 + h_2^2 du_2^2 + h_3^2 du_3^2 \quad \text{ولكن :}$$

$$h_1 = 1, \quad h_2 = \rho, \quad h_3 = 1 \quad \text{بالمقارنة نجد أن :}$$

$$dV = \rho d\rho d\phi dz \quad \text{عنصر الحجم :}$$

$$\vec{\nabla}\Phi = \frac{\partial\Phi}{\partial\rho}\vec{e}_\rho + \frac{1}{\rho}\frac{\partial\Phi}{\partial\phi}\vec{e}_\phi + \frac{\partial\Phi}{\partial z}\vec{e}_z \quad \text{الدرج :}$$

مؤثر لابلاس :

$$\vec{\nabla}^2\Phi = \frac{1}{\rho}\frac{\partial}{\partial\rho}\left(\rho\frac{\partial\Phi}{\partial\rho}\right) + \frac{1}{\rho^2}\frac{\partial^2\Phi}{\partial\phi^2} + \frac{\partial^2\Phi}{\partial z^2}$$

الإحداثيات المنحنية المتعامدة

أمثلة محوولة :

مثال (١) : أثبت أن متجهات الوحدة في الإحداثيات الإسطوانية تعطى بدلالة متجهات الوحدة الكرتيزية بالصورة :

$$\bar{e}_\rho = \cos \phi \bar{i} + \sin \phi \bar{j}$$

$$\bar{e}_\phi = -\sin \phi \bar{i} + \cos \phi \bar{j}, \quad \bar{e}_z = \bar{k}$$

ومن ثم أثبتت نظام الإحداثيات الإسطوانية هو نظام متعامد . أوجد صور مناسبة

لكل من $\bar{i}, \bar{j}, \bar{k}$ بدلالة $\bar{e}_\rho, \bar{e}_\phi, \bar{e}_z$.

الحل :

في الإحداثيات الإسطوانية :

$$\therefore \bar{r} = x \bar{i} + y \bar{j} + z \bar{k} = \rho \cos \phi \bar{i} + \rho \sin \phi \bar{j} + z \bar{k}$$

متجهات المماس للمنحنيات ρ, ϕ, z هي على الترتيب :

$$\frac{\partial \bar{r}}{\partial \rho} = \cos \phi \bar{i} + \sin \phi \bar{j}$$

$$\frac{\partial \bar{r}}{\partial \phi} = -\rho \sin \phi \bar{i} + \rho \cos \phi \bar{j}, \quad \frac{\partial \bar{r}}{\partial z} = \bar{k}$$

متجهات الوحدة في إتجاهات المماس للمنحنيات المذكورة :

$$\bar{e}_\rho = \frac{\frac{\partial \bar{r}}{\partial \rho}}{\left| \frac{\partial \bar{r}}{\partial \rho} \right|} = \frac{\cos \phi \bar{i} + \sin \phi \bar{j}}{\sqrt{\cos^2 \phi + \sin^2 \phi}} = \cos \phi \bar{i} + \sin \phi \bar{j} \quad (1)$$

$$\bar{e}_\phi = \frac{\frac{\partial \bar{r}}{\partial \phi}}{\left| \frac{\partial \bar{r}}{\partial \phi} \right|} = \frac{-\rho \sin \phi \bar{i} + \rho \cos \phi \bar{j}}{\sqrt{\rho^2 \sin^2 \phi + \rho^2 \cos^2 \phi}} = -\sin \phi \bar{i} + \cos \phi \bar{j} \quad (2)$$

$$\bar{e}_z = \frac{\partial \bar{r} / \partial z}{\left| \frac{\partial \bar{r} / \partial z}{\partial z} \right|} = \bar{k} \quad (3)$$

العلاقات (٣) ، (٢) ، (١) هي العلاقات المطلوبة أولاً.

وللثبات أن نظام الإحداثيات يكون متعامداً : ثبت أن $\bar{e}_\rho, \bar{e}_\phi, \bar{e}_z$ تكون متعامدة بالتبادل .

$$\bar{e}_\rho \cdot \bar{e}_\phi = (\cos \phi \bar{i} + \sin \phi \bar{j}) \cdot (-\sin \phi \bar{i} + \cos \phi \bar{j}) = 0$$

$$\bar{e}_\rho \cdot \bar{e}_z = (\cos \phi \bar{i} + \sin \phi \bar{j}) \cdot (\bar{k}) = 0$$

$$\bar{e}_\phi \cdot \bar{e}_z = (-\sin \phi \bar{i} + \cos \phi \bar{j}) \cdot (\bar{k}) = 0$$

ومن هذا يتضح أن $\bar{e}_z, \bar{e}_\phi, \bar{e}_\rho$ متعامدة بالتبادل أي أن نظام الإحداثيات المعطى هو نظام إحداثيات متعامدة .

ولإيجاد $\bar{i}, \bar{j}, \bar{k}$ بدلالة $\bar{e}_\rho, \bar{e}_\phi, \bar{e}_z$:

من (١) بالضرب في $\cos \phi$ ومن (٢) بالضرب في $\sin \phi$ والطرح :

$$\therefore \cos \phi \bar{e}_\rho - \sin \phi \bar{e}_\phi = \cos^2 \phi \bar{i} + \sin^2 \phi \bar{i}$$

$$\therefore \bar{i} = \cos \phi \bar{e}_\rho - \sin \phi \bar{e}_\phi \quad (4)$$

أيضاً : من (١) بالضرب في $\sin \phi$ ومن (٢) بالضرب في $\cos \phi$ والجمع :

$$\sin \phi \bar{e}_\rho + \cos \phi \bar{e}_\phi = \sin^2 \phi \bar{j} + \cos^2 \phi \bar{j}$$

$$\therefore \bar{j} = \sin \phi \bar{e}_\rho + \cos \phi \bar{e}_\phi \quad (5)$$

ومن (٣) نجد أن :

$$\bar{k} = \bar{e}_z \quad (6)$$

العلاقات (٦) ، (٥) ، (٤) هي العلاقات المطلوبة .

الإحداثيات المنحنية المتعامدة

مثال (٢) :

مثل المنته $\bar{A} = z\bar{i} - 2x\bar{j} + y\bar{k}$ في الإحداثيات الإسطوانية ، ثم أوجد A_ρ, A_ϕ, A_z

الحل :

باستخدام نتائج المثال رقم (١) ، وبالتعويض عن $\bar{i}, \bar{j}, \bar{k}$ من المعادلات (٦) و (٥) ، في معادلة المتجه نحصل على :

$$\begin{aligned}\bar{A} &= z\bar{i} - 2x\bar{j} + y\bar{k} \\ &= z(\cos\phi\bar{e}_\rho - \sin\phi\bar{e}_\phi) - 2\rho\cos\phi(\sin\phi\bar{e}_\rho + \cos\phi\bar{e}_\phi) \\ &\quad + \rho\sin\phi\bar{e}_z\end{aligned}$$

حيث عوضنا أيضاً عن :

$$x = \rho\cos\phi, y = \rho\sin\phi, z = z$$

$$\begin{aligned}\therefore \bar{A} &= (z\cos\phi - 2\rho\cos\phi\sin\phi)\bar{e}_\rho \\ &\quad - (z\sin\phi + 2\rho\cos^2\phi)\bar{e}_\phi + \rho\sin\phi\bar{e}_z \\ &= A_\rho \bar{e}_\rho + A_\phi \bar{e}_\phi + A_z \bar{e}_z\end{aligned}$$

$$\therefore A_\rho = z\cos\phi - 2\rho\cos\phi\sin\phi$$

$$A_\phi = -z\sin\phi - 2\rho\cos^2\phi$$

$$A_z = \rho\sin\phi$$

وهو المطلوب .

مثال (٣) :

أوجد مربع عنصر الطول لمنحنى وكذلك عنصر الحجم في الإحداثيات الإسطوانية .

الحل:

$$x = \rho \cos \phi, \quad y = \rho \sin \phi, \quad z = z \\ dx = -\rho \sin \phi d\phi + \cos \phi d\rho \\ dy = \rho \cos \phi d\phi + \sin \phi d\rho, \quad dz = dz$$

مربع عنصر الطول للمنحنى هو :

$$ds^2 = dx^2 + dy^2 + dz^2 \\ = (-\rho \sin \phi d\phi + \cos \phi d\rho)^2 + (\rho \cos \phi d\phi + \sin \phi d\rho)^2 + (dz)^2 \\ = (d\rho)^2 + \rho^2(d\phi)^2 + (dz)^2$$

ولكن :

$$ds^2 = h_1^2 du_1^2 + h_2^2 du_2^2 + h_3^2 du_3^2$$

فبالمقارنة وحيث أن :

$$du_1 = d\rho, \quad du_2 = d\phi, \quad du_3 = dz$$

$$\therefore h_1 = 1, \quad h_2 = \rho, \quad h_3 = 1$$

ولإيجاد عنصر الحجم: حيث أن :

$$dV = h_1 h_2 h_3 du_1 du_2 du_3$$

$$\therefore dV = (1)(\rho)(1)(d\rho)(d\phi)(dz) = \rho d\rho d\phi dz$$

وهو المطلوب .

مثال (٤) : إذا كانت :

$$x = u_1 u_2 \cos u_3, \quad y = u_1 u_2 \sin u_3, \quad z = \frac{1}{2}(u_1^2 - u_2^2)$$

فأوجد معاملات المقياس h_1, h_2, h_3 وأثبت أن مربع عنصر الطول لمنحنى

$$ds^2 = (u_1^2 + u_2^2)(du_1^2 + du_2^2) + u_1^2 u_2^2 du_3^2 \quad \text{الإحداثيات المعطاة هو :}$$

الإحداثيات المنحنية المتعامدة

الحل:

حيث أن $x = f(u_1, u_2, u_3)$:

$$\therefore dx = \frac{\partial x}{\partial u_1} du_1 + \frac{\partial x}{\partial u_2} du_2 + \frac{\partial x}{\partial u_3} du_3$$

$$= u_1 \cos u_3 du_1 + u_2 \cos u_3 du_2 - u_1 u_2 \sin u_3 du_3$$

أيضاً فان :

$$dy = \frac{\partial y}{\partial u_1} du_1 + \frac{\partial y}{\partial u_2} du_2 + \frac{\partial y}{\partial u_3} du_3$$

$$= u_1 \sin u_3 du_1 + u_2 \sin u_3 du_2 + u_1 u_2 \cos u_3 du_3$$

$$dz = \frac{\partial z}{\partial u_1} du_1 + \frac{\partial z}{\partial u_2} du_2 + \frac{\partial z}{\partial u_3} du_3$$

$$= u_1 du_1 - u_2 du_2 + 0 \cdot du_3$$

$$\therefore ds^2 = dx^2 + dy^2 + dz^2$$

$$= (u_1 \cos u_3 du_1 + u_2 \cos u_3 du_2 - u_1 u_2 \sin u_3 du_3)^2$$

$$+ (u_1 \sin u_3 du_1 + u_2 \sin u_3 du_2 + u_1 u_2 \cos u_3 du_3)^2$$

$$+ (u_1 du_1 - u_2 du_2)^2$$

$$= (u_1^2 + u_2^2) du_1^2 + (u_1^2 + u_2^2) du_2^2 + u_1^2 u_2^2 du_3^2$$

$$= (u_1^2 + u_2^2) (du_1^2 + du_2^2) + u_1^2 u_2^2 du_3^2$$

ولاجاد المعاملات h_1, h_2, h_3 نقارن العلاقة السابقة بالعلاقة :

$$ds^2 = h_1^2 du_1^2 + h_2^2 du_2^2 + h_3^2 du_3^2$$

نحصل على :

$$h_1 = \sqrt{u_1^2 + u_2^2}, \quad h_2 = \sqrt{u_1^2 + u_2^2}, \quad h_3 = u_1 u_2$$

وهو المطلوب .

مثال (٥) : إذا كان :

$$u_1 = 2x + 3, \quad u_2 = y - 4, \quad u_3 = z + 2$$

فأثبت أن نظام الإحداثيات (u_1, u_2, u_3) هو نظام متعامد وأوجد ds^2

. $J\left(\frac{x, y, z}{u_1, u_2, u_3}\right)$ والمعاملات h_1, h_2, h_3 وكذلك الجاكوبيان

الحل:

$$u_1 = 2x + 3, \quad u_2 = y - 4, \quad u_3 = z + 2$$

حيث أن :

$$\therefore x = \frac{u_1}{2} - \frac{3}{2}, \quad y = u_2 + 4, \quad z = u_3 - 2$$

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

$$= \left(\frac{u_1}{2} - \frac{3}{2} \right) \vec{i} + (u_2 + 4) \vec{j} + (u_3 - 2) \vec{k}$$

$$\therefore \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_1} = \frac{1}{2} \vec{i}, \quad \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_2} = \vec{j}, \quad \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_3} = \vec{k}$$

ولإثبات أن النظام (u_1, u_2, u_3) يكون متعامداً نثبت أن :

$$\frac{\partial \vec{r}}{\partial u_1}, \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_2}, \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_3}$$
 تكون متعامدة بالتبادل .

$$\frac{\partial \vec{r}}{\partial u_1} \cdot \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_2} = \left(\frac{1}{2} \vec{i} \right) \cdot (\vec{j}) = 0$$

الإحداثيات المنحنية المتعامدة

$$\frac{\partial \vec{r}}{\partial u_2} \cdot \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_3} = (\vec{j}) \cdot (\vec{k}) = 0$$

$$\frac{\partial \vec{r}}{\partial u_3} \cdot \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_1} = (\vec{k}) \cdot \left(\frac{1}{2}\vec{i}\right) = 0$$

أي أن النظام (u_1, u_2, u_3) هو نظام متعامد.

: لإيجاد ds^2

$$x = \frac{u_1}{2} - \frac{3}{2}, \quad y = u_2 + 4, \quad z = u_3 - 2$$

$$\begin{aligned} \therefore dx &= \frac{\partial x}{\partial u_1} du_1 + \frac{\partial x}{\partial u_2} du_2 + \frac{\partial x}{\partial u_3} du_3 \\ &= \frac{1}{2} du_1 + 0 + 0 = \frac{1}{2} du_1 \end{aligned}$$

وبالمثل فلن :

$$dy = du_2, \quad dz = du_3$$

$$\therefore ds^2 = dx^2 + dy^2 + dz^2 = \frac{1}{2} du_1^2 + du_2^2 + du_3^2$$

: h_1, h_2, h_3 و لإيجاد

$$ds^2 = h_1^2 du_1^2 + h_2^2 du_2^2 + h_3^2 du_3^2$$

حيث أن :

بالمقارنة نجد أن :

$$h_1 = \frac{1}{2}, \quad h_2 = 1, \quad h_3 = 1$$

ويكون الجاكوببيان المطلوب:

$$J\left(\frac{x, y, z}{u_1, u_2, u_3}\right) = h_1 h_2 h_3 = \left(\frac{1}{2}\right)(1)(1) = \frac{1}{2}$$

مثال (٦) :

أوجد $\frac{\partial \vec{r}}{\partial u_1}, \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_2}, \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_3}$ في الإحداثيات القطبية الكروية

حيث $u_1 = r, u_2 = \theta, u_3 = \phi$ ، وثبت أن هذه المجموعة تكون متعامدة
بالتبادل .

أوجد أيضاً : $\bar{\nabla} u_1, \bar{\nabla} u_2, \bar{\nabla} u_3$ لهذا النظام ، وثبت أن هذه المجموعة
تشكل مجموعة متجهات متعاكسة مع المجموعة الأولى .

الحل:

حيث أن :

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

$$x = r \sin \theta \cos \phi, \quad y = r \sin \theta \sin \phi, \quad z = r \cos \theta$$

$$\begin{aligned} \therefore \frac{\partial \vec{r}}{\partial r} &= \frac{\partial x}{\partial r} \vec{i} + \frac{\partial y}{\partial r} \vec{j} + \frac{\partial z}{\partial r} \vec{k} \\ &= \sin \theta \cos \phi \vec{i} + \sin \theta \sin \phi \vec{j} + \cos \theta \vec{k} \end{aligned} \quad (1)$$

$$\begin{aligned} \frac{\partial \vec{r}}{\partial \theta} &= \frac{\partial x}{\partial \theta} \vec{i} + \frac{\partial y}{\partial \theta} \vec{j} + \frac{\partial z}{\partial \theta} \vec{k} \\ &= r \cos \theta \cos \phi \vec{i} + r \cos \theta \sin \phi \vec{j} - r \sin \theta \vec{k} \end{aligned} \quad (2)$$

$$\begin{aligned} \frac{\partial \vec{r}}{\partial \phi} &= \frac{\partial x}{\partial \phi} \vec{i} + \frac{\partial y}{\partial \phi} \vec{j} + \frac{\partial z}{\partial \phi} \vec{k} \\ &= -r \sin \theta \sin \phi \vec{i} + r \sin \theta \cos \phi \vec{j} + 0 \cdot \vec{k} \\ &= -r \sin \theta \sin \phi \vec{i} + r \sin \theta \cos \phi \vec{j} \end{aligned} \quad (3)$$

الإحداثيات المثلبية المتعامدة

ولإثبات أن هذه المجموعة متعامدة بالتبادل :

$$\begin{aligned}\frac{\partial \vec{r}}{\partial r} \cdot \frac{\partial \vec{r}}{\partial \theta} &= (\sin \theta \cos \phi) (r \cos \theta \sin \phi) + (\sin \theta \sin \phi) (r \cos \theta \sin \phi) \\ &\quad + (\cos \theta) (-r \sin \theta) \\ &= r \sin \theta \cos \theta \cos^2 \phi + r \sin \theta \cos \theta \sin^2 \phi - r \sin \theta \cos \theta \\ &= r \sin \theta \cos \theta - r \sin \theta \cos \theta = 0\end{aligned}$$

وبالمثل يمكن إثبات أن :

$$\frac{\partial \vec{r}}{\partial \theta} \cdot \frac{\partial \vec{r}}{\partial \phi} = 0 \quad , \quad \frac{\partial \vec{r}}{\partial \phi} \cdot \frac{\partial \vec{r}}{\partial r} = 0$$

وهذا يعني أن مجموعة المتجهات $\frac{\partial \vec{r}}{\partial r}, \frac{\partial \vec{r}}{\partial \theta}, \frac{\partial \vec{r}}{\partial \phi}$

أيضاً :

$$\begin{aligned}\frac{\partial \vec{r}}{\partial r} \cdot \frac{\partial \vec{r}}{\partial \theta} \wedge \frac{\partial \vec{r}}{\partial \phi} &= \begin{vmatrix} \sin \theta \cos \phi & \sin \theta \sin \phi & \cos \theta \\ r \cos \theta \cos \phi & r \cos \theta \sin \phi & -r \sin \theta \\ -r \sin \theta \sin \phi & r \sin \theta \cos \phi & 0 \end{vmatrix} \\ &= \sin \theta \cos \phi (r^2 \sin^2 \theta \cos \phi) \\ &\quad - \sin \theta \sin \phi (-r^2 \sin^2 \theta \sin \phi) \\ &\quad + \cos \theta (r^2 \sin^2 \theta \cos \theta \cos^2 \phi + r^2 \sin \theta \cos \theta \sin^2 \phi) \\ &= r^2 \sin^3 \theta \cos^2 \phi + r^2 \sin^3 \theta \sin^2 \phi \\ &\quad + r^2 \sin \theta \cos^2 \theta \cos^2 \phi + r^2 \sin \theta \cos^2 \theta \sin^2 \phi \\ &= r^2 \sin^3 \theta + r^2 \sin \theta \cos^2 \theta \\ &= r^2 \sin \theta (\sin^2 \theta + \cos^2 \theta) \\ &= r^2 \sin \theta\end{aligned} \tag{I}$$

أيضاً : لحساب $\vec{\nabla} r, \vec{\nabla} \theta, \vec{\nabla} \phi$

$$r^2 = x^2 + y^2 + z^2, \quad \theta = \cos^{-1} \frac{z}{r} = \cos^{-1} \frac{z}{\sqrt{x^2 + y^2 + z^2}}$$

$$\phi = \tan^{-1} \frac{y}{x}$$

$$\begin{aligned}\vec{\nabla} r &= \frac{\partial r}{\partial x} \vec{i} + \frac{\partial r}{\partial y} \vec{j} + \frac{\partial r}{\partial z} \vec{k} = \frac{x}{r} \vec{i} + \frac{y}{r} \vec{j} + \frac{z}{r} \vec{k} \\ &= \sin \theta \cos \phi \vec{i} + \sin \theta \sin \phi \vec{j} + \cos \theta \vec{k} \quad (1)\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}\vec{\nabla} \theta &= \frac{\partial \theta}{\partial x} \vec{i} + \frac{\partial \theta}{\partial y} \vec{j} + \frac{\partial \theta}{\partial z} \vec{k} \\ &= \frac{\cos \theta \cos \phi}{r} \vec{i} + \frac{\cos \theta \sin \phi}{r} \vec{j} - \frac{\sin \theta}{r} \vec{k} \quad (2)\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}\vec{\nabla} \phi &= \frac{\partial \phi}{\partial x} \vec{i} + \frac{\partial \phi}{\partial y} \vec{j} + \frac{\partial \phi}{\partial z} \vec{k} \\ &= -\frac{\sin \phi}{r \sin \theta} \vec{i} + \frac{\cos \phi}{r \sin \theta} \vec{j} + 0 \cdot \vec{k} \\ &= -\frac{\sin \phi}{r \sin \theta} \vec{i} + \frac{\cos \phi}{r \sin \theta} \vec{j} \quad (3)\end{aligned}$$

من (3) ، (2) ، (1) يمكن استنتاج أن :

$$(\vec{\nabla} r) \cdot (\vec{\nabla} \theta) \wedge (\vec{\nabla} \phi) = \frac{1}{r^2 \sin \theta} \quad (\Pi)$$

من (I) ، (II) نجد أن :

$$\left\{ \frac{\partial \vec{r}}{\partial r} \cdot \frac{\partial \vec{r}}{\partial \theta} \wedge \frac{\partial \vec{r}}{\partial \phi} \right\} \left\{ (\vec{\nabla} r) \cdot (\vec{\nabla} \theta) \wedge (\vec{\nabla} \phi) \right\} = 1$$

الإحداثيات المنحنية المتعامدة

وهذا يعني أن مجموعة المتجهات $(\frac{\partial \vec{r}}{\partial r}, \frac{\partial \vec{r}}{\partial \theta}, \frac{\partial \vec{r}}{\partial \phi})$, $(\vec{\nabla}r, \vec{\nabla}\theta, \vec{\nabla}\phi)$ تشكلان مجموعتين متعاكستان ، وهو المطلوب .

مثال(٧): في الإحداثيات المنحنية المتعامدة (u_1, u_2, u_3) ، أثبت الآتي:

$$(i) |\vec{\nabla}u_i| = \frac{1}{h_i} , \quad i=1,2,3$$

$$(ii) \vec{e}_i = \vec{E}_i , \quad i=1,2,3$$

$$(iii) \vec{e}_1 = h_2 h_3 (\vec{\nabla}u_2 \wedge \vec{\nabla}u_3) , \vec{e}_2 = h_3 h_1 (\vec{\nabla}u_3 \wedge \vec{\nabla}u_1) \\ \vec{e}_3 = h_1 h_2 (\vec{\nabla}u_1 \wedge \vec{\nabla}u_2)$$

الحل: لإيجاد (i): حيث أن

$$\vec{\nabla}\phi = \frac{1}{h_1} \frac{\partial \phi}{\partial u_1} \vec{e}_1 + \frac{1}{h_2} \frac{\partial \phi}{\partial u_2} \vec{e}_2 + \frac{1}{h_3} \frac{\partial \phi}{\partial u_3} \vec{e}_3$$

: $\phi = u_1$ فبوضع

$$\vec{\nabla}u_1 = \frac{1}{h_1} \frac{\partial u_1}{\partial u_1} \vec{e}_1 + \frac{1}{h_2} \frac{\partial u_1}{\partial u_2} \vec{e}_2 + \frac{1}{h_3} \frac{\partial u_1}{\partial u_3} \vec{e}_3 \\ = \frac{1}{h_1} \vec{e}_1 + 0 + 0 = \frac{1}{h_1} \vec{e}_1 \quad \therefore |\vec{\nabla}u_1| = \frac{1}{h_1}$$

$$|\vec{\nabla}u_i| = \frac{1}{h_i} , \quad \text{أي أن: } |\vec{\nabla}u_2| = \frac{1}{h_2} , \quad |\vec{\nabla}u_3| = \frac{1}{h_3}$$

ولإيجاد (ii): حيث أن

$$\vec{E}_1 = \frac{\vec{\nabla}u_1}{|\vec{\nabla}u_1|}$$

$$\vec{E}_1 = h_1 \vec{\nabla}u_1 = h_1 \left(\frac{\vec{e}_1}{h_1} \right) = \vec{e}_1 \quad \text{فباستخدام (i) :}$$

$$\vec{e}_i = \vec{E}_i , \quad \text{أي أن: } \vec{E}_2 = \vec{e}_2 , \quad \vec{E}_3 = \vec{e}_3 \quad \text{وبالمثل فإن:}$$

لإيجاد (iii): باستخدام (i):

$$\bar{\nabla} u_1 = \frac{e_1}{h_1}, \quad \bar{\nabla} u_2 = \frac{e_2}{h_2}, \quad \bar{\nabla} u_3 = \frac{e_3}{h_3}$$

$$\bar{\nabla} u_2 \wedge \bar{\nabla} u_3 = \frac{\bar{e}_2 \wedge \bar{e}_3}{h_2 h_3} = \frac{\bar{e}_1}{h_2 h_3}$$

$$\therefore e_1 = h_2 h_3 (\bar{\nabla} u_2 \wedge \bar{\nabla} u_3)$$

وبالمثل يمكن إثبات أن:

$$e_2 = h_3 h_1 (\bar{\nabla} u_3 \wedge \bar{\nabla} u_1), \quad e_3 = h_1 h_2 (\bar{\nabla} u_1 \wedge \bar{\nabla} u_2)$$

وهو المطلوب.

مثال (٨): (أ) ثبت أن مربع عنصر طول قوس في نظام الإحداثيات المنحنية المتعامدة يمكن كتابة بالصورة:

$$dS^2 = \left(\frac{\partial \bar{r}}{\partial u_1} \right)^2 du_1^2 + \left(\frac{\partial \bar{r}}{\partial u_2} \right)^2 du_2^2 + \left(\frac{\partial \bar{r}}{\partial u_3} \right)^2 du_3^2$$

(ب) ثبت أن مربع عنصر طول قوس في نظام الإحداثيات المنحنية يمكن كتابته بالصورة التربيعية الآتية:

$$dS^2 = \sum_{i=1}^3 \sum_{j=1}^2 g_{ij} du_i du_j,$$

حيث المعاملات g_{ij} تعرف بالعلاقة:

$$g_{ij} = \frac{\partial \bar{r}}{\partial u_i} \cdot \frac{\partial \bar{r}}{\partial u_j}$$

أدرس الحالة الخاصة لنظام الإحداثيات المنحنية المتعامدة.

الحل: الجزء (أ): نفترض أن \bar{r} هو منحني الموصع حيث

$$\bar{r} = \bar{r}(u_1, u_2, u_3)$$

الإحداثيات المنحنية المتعامدة

$$\therefore d\vec{r} = \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_1} du_1 + \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_2} du_2 + \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_3} du_3$$

مربع عنصر طول القوس:

$$\begin{aligned} dS^2 &= d\vec{r} \cdot d\vec{r} = \left(\frac{\partial \vec{r}}{\partial u_1} du_1 + \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_2} du_2 + \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_3} du_3 \right)^2 \\ &= \left(\frac{\partial \vec{r}}{\partial u_1} \right)^2 du_1^2 + \left(\frac{\partial \vec{r}}{\partial u_2} \right)^2 du_2^2 + \left(\frac{\partial \vec{r}}{\partial u_3} \right)^2 du_3^2 + 2 \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_1} \cdot \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_2} du_1 du_2 \\ &\quad + 2 \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_2} \cdot \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_3} du_2 du_3 + 2 \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_3} \cdot \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_1} du_3 du_1 \end{aligned} \quad (1)$$

وفي النظام المتعامد فلن:

$$\frac{\partial \vec{r}}{\partial u_1} \cdot \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_2} = 0, \quad \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_2} \cdot \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_3} = 0, \quad \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_3} \cdot \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_1} = 0$$

بالتعميض في (1) :

$$dS^2 = \left(\frac{\partial \vec{r}}{\partial u_1} \right)^2 du_1^2 + \left(\frac{\partial \vec{r}}{\partial u_2} \right)^2 du_2^2 + \left(\frac{\partial \vec{r}}{\partial u_3} \right)^2 du_3^2$$

وهو المطلوب.

الجزء (ب): حيث أن $\vec{r} = \vec{r}(u_1, u_2, u_3)$

$$\therefore d\vec{r} = \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_1} du_1 + \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_2} du_2 + \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_3} du_3 = \vec{a}_1 du_1 + \vec{a}_2 du_2 + \vec{a}_3 du_3$$

$$\begin{aligned} \therefore dS^2 &= d\vec{r} \cdot d\vec{r} = (\vec{a}_1 du_1 + \vec{a}_2 du_2 + \vec{a}_3 du_3) \cdot (\vec{a}_1 du_1 + \vec{a}_2 du_2 + \vec{a}_3 du_3) \\ &= \vec{a}_1 \cdot \vec{a}_1 du_1 du_1 + \vec{a}_1 \cdot \vec{a}_2 du_1 du_2 + \vec{a}_1 \cdot \vec{a}_3 du_1 du_3 \\ &\quad + \vec{a}_2 \cdot \vec{a}_1 du_2 du_1 + \vec{a}_2 \cdot \vec{a}_2 du_2 du_2 + \vec{a}_2 \cdot \vec{a}_3 du_2 du_3 \\ &\quad + \vec{a}_3 \cdot \vec{a}_1 du_3 du_1 + \vec{a}_3 \cdot \vec{a}_2 du_3 du_2 + \vec{a}_3 \cdot \vec{a}_3 du_3 du_3 \\ &= \sum_{i=1}^3 \sum_{j=1}^3 \vec{a}_i \cdot \vec{a}_j du_i du_j = \sum_{i=1}^3 \sum_{j=1}^3 g_{ij} du_i du_j \end{aligned}$$

الإحداثيات المنحنيّة المتعامدة

حيث $\bar{r} = \frac{\partial \bar{r}}{\partial u_i} \cdot \frac{\partial r}{\partial u_i}$ وهو المطلوب.

حالة خاصة: في حالة نظام الإحداثيات المنحنيّة المتعامد فإن:

$$\bar{a}_1 \cdot \bar{a}_1 = 0, \quad \bar{a}_1 \cdot \bar{a}_2 = 0, \quad \bar{a}_1 \cdot \bar{a}_3 = 0$$

$$\bar{a}_2 \cdot \bar{a}_2 = 0, \quad \bar{a}_2 \cdot \bar{a}_3 = 0, \quad \bar{a}_3 \cdot \bar{a}_3 = 0$$

أي أن $g_{ij} = g_{ji} = 0$ (حيث $i \neq j$)

وتؤول العلاقة السابقة إلى:

$$dS^2 = \bar{a}_1 \cdot \bar{a}_1 du_1^2 + \bar{a}_2 \cdot \bar{a}_2 du_2^2 + \bar{a}_3 \cdot \bar{a}_3 du_3^2$$

$$= a_1^2 du_1^2 + a_2^2 du_2^2 + a_3^2 du_3^2 = \sum_{i=1}^3 a_i^2 du_i^2$$

وهو المطلوب.

الإحداثيات المنحنية المتعامدة

مسائل على الباب الرابع

(١) أثبت أن متجهات الوحدة في الإحداثيات القطبية الكروية تعطى بدلالة متجهات الوحدة الكرتيزية بالصورة :

$$\bar{e}_r = \sin \theta \cos \phi \bar{i} + \sin \theta \sin \phi \bar{j} + \cos \theta \bar{k}$$

$$\bar{e}_\theta = \cos \theta \cos \phi \bar{i} + \cos \theta \sin \phi \bar{j} - \sin \theta \bar{k}$$

$$\bar{e}_\phi = -\sin \phi \bar{i} + \cos \phi \bar{k}$$

ومن ثم أثبت أن نظام الإحداثيات القطبية الكروية هو نظام متعامد .

لوجد صور مناسبة لكل من $\bar{k}, \bar{j}, \bar{i}$ بدلالة $\bar{e}_r, \bar{e}_\theta, \bar{e}_\phi$.

(٢) مثل المعنجه $\bar{A} = 2y \bar{i} + 3x \bar{k}$ في الإحداثيات القطبية الكروية ،
ثم لوجد المركبات A_r, A_θ, A_ϕ .

(٣) لوجد مربع عنصر لطول المنحنى وكذلك عنصر لحجم في الإحداثيات
القطبية الكروية .

(٤) لوجد تعبيرات مناسبة لكل من :

$$\bar{\nabla} \cdot \bar{A} , \bar{\nabla} \wedge \bar{A}$$

في كل من :

- (i) الإحداثيات الإسphericalية (ρ, ϕ, z) .
- (ii) الإحداثيات القطبية الكروية (r, θ, ϕ) .

$$(5) \text{ اد. كار : } u_1 = xy, u_2 = \frac{1}{2} \left(x^2 + y^2 \right), u_3 = z$$

أثبت أن هذا النظام من الإحداثيات لا يكون متعامدا

أوجد أيضاً ds^2 والمعاملات h_1, h_2, h_3 وكذلك الجاكوبيان

$$J \left(\frac{x, y, z}{u_1, u_2, u_3} \right)$$

(6) إذا كانت u_3, u_1, u_2 هي إحداثيات منحنية متعامدة ، بين أن الجاكوبيان

لكل من (x, y, z) بالنسبة إلى (u_1, u_2, u_3) يكتب بالصورة :

$$J = h_1 h_2 h_3$$

أثبت أن هذا الجاكوبيان يساوي

(i) ρ في الإحداثيات الأسطوانية .

(ii) $r^2 \sin \theta$ في الإحداثيات القطبية الكروية .

(7) أثبت أنه في أي نظام إحداثيات منحنية متعامدة يكون :

$$\operatorname{div} \operatorname{curl} \bar{A} = 0 \quad \operatorname{curl} \operatorname{grad} \phi = 0$$

حيث \bar{A} متجه ، ϕ دالة قياسية