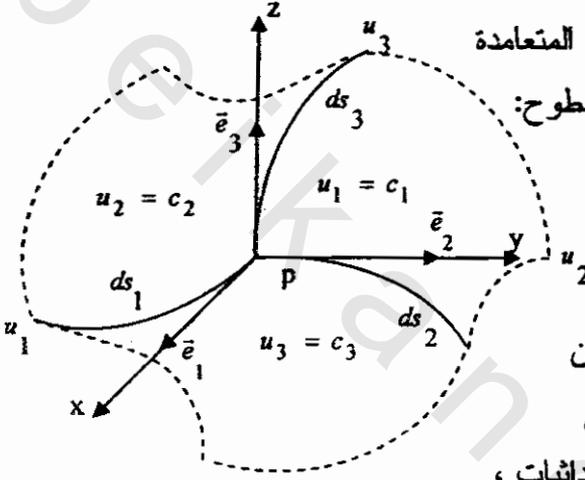


الباب الرابع

الإحداثيات المنحنية المتعامدة

Orthogonal Curvilinear Coordinates

تعريف الإحداثيات المنحنية :



يعرف نظام الإحداثيات المنحنية المتعامدة

بأنه النظام الذي يكون فيه ثلاثة سطوح:

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

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

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

تتلاقى في نقطة واحدة p بحيث أن

كل زوج من هذه السطوح يتقاطع

في منحنيات تسمى منحنيات الإحداثيات ،

وكل سطح يقطع السطحين الآخرين على التعامد.

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 .

فإذا 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 للمنحنيات

$$\frac{\partial \bar{r}}{\partial u_1}, \frac{\partial \bar{r}}{\partial u_2}, \frac{\partial \bar{r}}{\partial u_3} : \text{ تكون على الترتيب } u_1, u_2, u_3 \text{ عند نقطة } p$$

## الإحداثيات المنحنية المتعامدة

وتكون متجهات الوحدة في إتجاه المماس للمنحنيات الثلاثة هي :

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

ويأخذ الكميات :

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

والتي تسمى معاملات المقياس (scale factors) نحصل على :

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

وحيث أن  $\bar{e}_1, \bar{e}_2, \bar{e}_3$  هي متجهات وحدة متعامدة 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 بالمنحنيات المتعامدة :

المتجه  $\bar{\nabla} u_1$  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 :

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

## الإحداثيات المنحنية المتعامدة

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 :

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

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

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

ويلاحظ أن :  $\vec{E}_n \cdot \vec{E}_m = 0$  ,  $\vec{E}_n \cdot \vec{E}_n = 1$  ,  $\vec{E}_1 \cdot \vec{E}_2 \wedge \vec{E}_3 = 1$  إذا كانت  $ds_1$  تمثل عنصر طول على المنحنى  $u_1$  وكانت  $|\vec{\nabla} u_1|$  تمثل المشتقة الإتجاهية لـ  $u_1$  في إتجاه العمودي على السطح  $u_1 = c_1$  فإن :

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

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

عصر الطول الإحداثيات المنحنية المتعامدة :

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

$$\begin{aligned} d\vec{r} &= \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_1} du_1 + \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_2} du_2 + \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_3} du_3 \\ &= h_1 \vec{e}_1 du_1 + h_2 \vec{e}_2 du_2 + h_3 \vec{e}_3 du_3 \\ &= (h_1 du_1) \vec{e}_1 + (h_2 du_2) \vec{e}_2 + (h_3 du_3) \vec{e}_3 \\ &= ds_1 \vec{e}_1 + ds_2 \vec{e}_2 + ds_3 \vec{e}_3 \end{aligned}$$

## 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 .

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

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

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

وتصبح متجهات الوحدة العمودية على الأسطح المحدودة بالمنحنيات  $u_1, u_2, u_3$  هي :

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

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

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

ويكون عنصر الطول التفاضلي في الإحداثيات المنحنية :

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

فئة المتجهات المتعامدة المتعكسة :

( 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 لإحداثيات المنحنيات .

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

وتعرف الفئة الأولى كالآتي :

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

وتعرف الفئة الثانية كالآتي :

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

ويمكن إثبات أن الفئتين  $(\bar{\nabla} u_1, \bar{\nabla} u_2, \bar{\nabla} u_3)$  ،  $(\frac{\partial \bar{r}}{\partial u_1}, \frac{\partial \bar{r}}{\partial u_2}, \frac{\partial \bar{r}}{\partial u_3})$  ،

تكون نظاماً للمتجهات المتعكسة 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 :

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

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

حيث :

## الإحداثيات المنحنية المتعامدة

وأن :

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

الإثبات:

حيث أن :

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

فيالضرب قياسياً في  $\bar{\nabla} u_1$  وإعتبار أن  $du_1$

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

ومن ذلك يتضح أن :

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

وبالمثل بالضرب قياسياً في  $\bar{\nabla} u_2$  وإعتبار أن  $du_2$

نحصل على :

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

أيضاً يمكن إثبات أن :

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

وبتجميع هذه العلاقات يتضح أن :

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

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

وهو شرط أن تكون الفئتان المعطيتان تكونان نظاماً من المتجهات المتعاكسة .

ويمكن إثبات الشرط الثاني للمتجهات المتعاكسة وهو :

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

بسهولة كالآتي :

حيث أن :

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

وأن :

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

فإن :

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

حيث أن :

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

## الإحداثيات المنحنية المتعامدة

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

حيث :

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

من (٢) ، (١) يتضح أن :

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

وهو المطلوب .

**مثال :** أثبت أن حاصل الضرب الثلاثي  $(\bar{\nabla} u_1 \cdot \bar{\nabla} u_2 \wedge \bar{\nabla} u_3)$  يمكن كتابته

في صورة المحدد الجاكوبي أو جاكوبيان للتحويل من الإحداثيات  $u_1, u_2, u_3$

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

**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 :

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

## الإحداثيات المنحنية المتعامدة

كما أن حاصل الضرب الثلاثي  $\left( \frac{\partial \bar{r}}{\partial u_1} \cdot \frac{\partial \bar{r}}{\partial u_2} \wedge \frac{\partial \bar{r}}{\partial u_3} \right)$  يمكن كتابته في صورة المحدد الجاكوبي أو جاكوبيان التحويل من الإحداثيات  $(x, y, z)$  إلى  $(u_1, u_2, u_3)$  ويرمز له  $J\left(\frac{x, y, z}{u_1, u_2, u_3}\right)$  كالآتي :

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

ويمكن إثبات أن :

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

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

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

متقابلة كل منها له 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 الثلاثي 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

التدرج والتباعد والإنتفاف في الإحداثيات المنحنية المتعامدة :

(١) التدرج (grad) :

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

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

أيضاً بكتابة :

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

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

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

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

من (١) ، (٢) نجد أن :

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

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

من هذا يتضح أن مركبات  $\text{grad} \phi$  على طول متجهات الوحدة  $\vec{e}_1$  ,  $\vec{e}_2$  ,  $\vec{e}_3$

هي على الترتيب :

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

## الإحداثيات المنحنية المتعامدة

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

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

(٢) التباعد (div) :

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

بحيث أن :

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

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

وباعتبار أن :

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

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

ولكن :

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

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

$$\begin{aligned} \therefore \bar{\nabla} \cdot (A_1 \bar{e}_1) &= \bar{\nabla} u_2 \wedge \bar{\nabla} u_3 \cdot \bar{\nabla} (A_1 h_2 h_3) \\ &= \bar{\nabla} u_2 \wedge \bar{\nabla} u_3 \cdot \left[ \frac{\partial}{\partial u_1} (A_1 h_2 h_3) \bar{\nabla} u_1 \right. \\ &\quad \left. + \frac{\partial}{\partial u_2} (A_1 h_2 h_3) \bar{\nabla} u_2 + \dots \right] \\ &= \bar{\nabla} u_2 \wedge \bar{\nabla} u_3 \cdot \left[ \frac{\partial}{\partial u_1} (A_1 h_2 h_3) \bar{\nabla} u_1 \right] \end{aligned}$$

وتتلاشى الحدود الأخرى باستخدام حواصل الضرب الثلاثي القياسي .

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

حيث :

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

وبالمثل يمكن إثبات أن :

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

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

وبالتعويض في (١) نحصل على:

## الإحداثيات المنحنية المتعامدة

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

وهي الصيغة المطلوبة.

(٣) الانفعال (curl) :

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

نفرض أن :

$$\therefore \vec{\nabla} \wedge \vec{A} = \text{curl } \vec{A} = \vec{\nabla} \wedge (A_1 \vec{e}_1 + A_2 \vec{e}_2 + A_3 \vec{e}_3)$$

$$\vec{\nabla} \wedge (A_1 \vec{e}_1) = \vec{\nabla} \wedge (A_1 h_1 \vec{\nabla} u_1)$$

$$= \vec{\nabla} (A_1 h_1) \wedge \vec{\nabla} u_1 + A_1 h_1 \vec{\nabla} \wedge \vec{\nabla} u_1 = \vec{\nabla} (A_1 h_1) \wedge \vec{\nabla} u_1$$

$$\vec{\nabla} \wedge \vec{\nabla} u_1 = 0 \quad \text{حيث :}$$

$$\therefore \vec{\nabla} \wedge (A_1 \vec{e}_1) = \vec{\nabla} (A_1 h_1) \wedge \vec{\nabla} u_1$$

$$= \left[ \frac{\partial}{\partial u_1} (A_1 h_1) \vec{\nabla} u_1 + \frac{\partial}{\partial u_2} (A_1 h_1) \vec{\nabla} u_2 + \frac{\partial}{\partial u_3} (A_1 h_1) \vec{\nabla} u_3 \right] \wedge \vec{\nabla} u_1$$

$$= \frac{\partial}{\partial u_2} (A_1 h_1) \vec{\nabla} u_2 \wedge \vec{\nabla} u_1 + \frac{\partial}{\partial u_3} (A_1 h_1) \vec{\nabla} u_3 \wedge \vec{\nabla} u_1$$

$$= \frac{1}{h_2 h_1} \frac{\partial}{\partial u_2} (A_1 h_1) (\vec{e}_2 \wedge \vec{e}_1) + \frac{1}{h_3 h_1} \frac{\partial}{\partial u_3} (A_1 h_1) (\vec{e}_3 \wedge \vec{e}_1)$$

$$= -\frac{1}{h_1 h_2} \frac{\partial}{\partial u_2} (A_1 h_1) \vec{e}_3 + \frac{1}{h_3 h_1} \frac{\partial}{\partial u_3} (A_1 h_1) \vec{e}_2$$

وبالمثل فإن :

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

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

بالجمع نحصل على :

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

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

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

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

وهي العلاقة المطلوبة .

مؤثر لابلاس في الإحداثيات المنحنية المتعامدة :

حيث أن

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

ويعرف مؤثر لابلاس بالعلاقة :

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

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 .

## الإحداثيات المنحنية المتعامدة

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 :

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

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

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

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

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

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

عنصر الحجم :

$$dV = dx \, dy \, dz$$

التدرج :

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

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

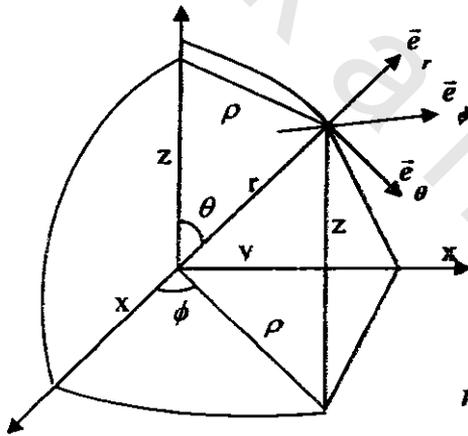
الإلتفاف :

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

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 :

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

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

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

$$z = r \cos \theta$$

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

عنصر الطول :

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

$$ds^2 = ds_1^2 + ds_2^2 + ds_3^2$$

ولكن :

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

حيث :

$$h_1 = 1, h_2 = r, h_3 = r \sin \theta$$

بالمقارنة نجد أن :

$$dV = r^2 \sin \theta dr d\theta d\phi$$

عنصر الحجم :

## الإحداثيات المنحنية المتعامدة

$$\vec{\nabla}\Phi = \frac{\partial\Phi}{\partial r}\vec{e}_r + \frac{1}{r}\frac{\partial\Phi}{\partial\theta}\vec{e}_\theta + \frac{1}{r\sin\theta}\frac{\partial\Phi}{\partial\phi^2}\vec{e}_\phi$$

التدرج :

مؤثر لابلاس :

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

### (iii) الإحداثيات الأسطوانية :

في هذه الحالة :

$$u_1 = \rho, \quad u_2 = \phi, \quad u_3 = z$$

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

$$\rho \geq 0, \quad 0 \leq \phi < 2\pi, \quad -\infty < z < +\infty$$

عنصر الطول :

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

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

ولكن :

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

بالمقارنة نجد أن :

$$dV = \rho d\rho d\phi dz$$

عنصر الحجم :

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

التدرج :

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 محلولة :

مثال (1) : أثبت أن متجهات الوحدة في الإحداثيات الإسطوانية تعطي بدلالة متجهات الوحدة الكرتيزية بالصورة :

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

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

ومن ثم أثبت 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 :  $x = \rho \cos \phi , y = \rho \sin \phi , z = z$

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

متجهات المماس للمنحنيات  $\rho, \phi, z$  هي على الترتيب :

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

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

متجهات الوحدة في إتجاهات المماس للمنحنيات المذكورة :

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

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

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

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

ولإثبات أن نظام الإحداثيات يكون متعامداً : نثبت 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  $\bar{e}_\rho, \bar{e}_\phi, \bar{e}_z$  متعامدة بالتبادل أي أن نظام الإحداثيات المعطي 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 :

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

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

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

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

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

ومن (٣) نجد أن :

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

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

## الإحداثيات المنحنية المتعامدة

مثال (٢) :

مثل المتجه  $\vec{A} = z\vec{i} - 2x\vec{j} + y\vec{k}$  في الإحداثيات الإسطوانية ، ثم أوجد  $A_\rho, A_\phi, A_z$  .

الحل :

باستخدام نتائج المثال رقم (١) ، وبالتعويض عن  $\vec{i}, \vec{j}, \vec{k}$  من المعادلات (٦) و (٥) ، (٤) في معادلة المتجه نحصل على :

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

حيث عوضنا أيضاً عن :

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

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

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

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

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

وهو المطلوب .

مثال (٣) :

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

الحل:

في الإحداثيات الإسطوانية :  $x = \rho \cos \phi$  ,  $y = \rho \sin \phi$  ,  $z = z$

$$dx = -\rho \sin \phi d\phi + \cos \phi d\rho$$

$$dy = \rho \cos \phi d\phi + \sin \phi d\rho \quad , \quad dz = dz$$

مربع عنصر الطول للمنحنى هو :

$$\begin{aligned} ds^2 &= dx^2 + dy^2 + dz^2 \\ &= (-\rho \sin \phi d\phi + \cos \phi d\rho)^2 + (\rho \cos \phi d\phi + \sin \phi d\rho)^2 + (dz)^2 \\ &= (d\rho)^2 + \rho^2 (d\phi)^2 + (dz)^2 \end{aligned}$$

ولكن :

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

فبالمقارنة وحيث أن :

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

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

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 :

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

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

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

## 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 فإن :

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

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

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

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

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

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

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

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

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

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

ولإيجاد المعاملات  $h_1, h_2, h_3$  نقارن العلاقة السابقة بالعلاقة :

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

## الإحداثيات المنحنية المتعامدة

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  $ds^2$

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

الحل :

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

حيث أن :

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

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

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

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

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

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

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

## 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 .

ولإيجاد  $ds^2$  :

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

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

وبالمثل فإن :

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

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

ولإيجاد  $h_1, h_2, h_3$  :

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

حيث أن :

فبالمقارنة نجد أن :

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

ويكون الجاكوبيان 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  $\frac{\partial \bar{r}}{\partial u_1}, \frac{\partial \bar{r}}{\partial u_2}, \frac{\partial \bar{r}}{\partial u_3}$  في الإحداثيات القطبية الكروية

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

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

الحل :

حيث أن :

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

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

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

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

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

## الإحداثيات المنحنية المتعامدة

ولإثبات أن هذه المجموعة متعامدة بالتبادل :

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

وبالمثل يمكن إثبات أن :

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

وهذا يعني أن مجموعة المتجهات  $\frac{\partial \bar{r}}{\partial r}, \frac{\partial \bar{r}}{\partial \theta}, \frac{\partial \bar{r}}{\partial \phi}$  متعامدة بالتبادل .

أيضاً :

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

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

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

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

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

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

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

من (1) ، (2) ، (3) يمكن استنتاج أن :

$$(\bar{\nabla} r) \cdot (\bar{\nabla} \theta) \wedge (\bar{\nabla} \phi) = \frac{1}{r^2 \sin \theta} \quad \text{_____ (II)}$$

من (I) ، (II) نجد أن :

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

## الإحداثيات المنحنية المتعامدة

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

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

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

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

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

**الحل:** لإيجاد (i): حيث أن

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

فبوضع  $\phi = u_1$ :

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

$$= \frac{1}{h_1} \bar{e}_1 + 0 + 0 = \frac{1}{h_1} \bar{e}_1 \quad \therefore \quad |\bar{\nabla}u_1| = \frac{1}{h_1}$$

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

ولإيجاد (ii): حيث أن

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

$$\bar{E}_1 = h_1 \bar{\nabla}u_1 = h_1 \left( \frac{\bar{e}_1}{h_1} \right) = \bar{e}_1$$

فباستخدام (i):

$$\bar{e}_i = \bar{E}_i \text{، أي أن } \bar{E}_2 = \bar{e}_2, \quad \bar{E}_3 = \bar{e}_3$$

## الإحداثيات المنحنية المتعامدة

لإيجاد (iii): باستخدام (i):

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

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

$$\therefore \bar{e}_1 = h_2 h_3 (\bar{\nabla} u_2 \wedge \bar{\nabla} u_3)$$

وبالمثل يمكن إثبات أن:

$$\bar{e}_2 = h_3 h_1 (\bar{\nabla} u_3 \wedge \bar{\nabla} u_1), \quad \bar{e}_3 = h_1 h_2 (\bar{\nabla} u_1 \wedge \bar{\nabla} u_2)$$

وهو المطلوب.

**مثال (٨):** (أ) أثبت أن مربع عنصر طول قوس في نظام الإحداثيات المنحنية المتعامدة يمكن كتابته 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) أثبت 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): نفرض أن  $\bar{r}$  هو منحى الموضع 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 فإن:

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

بالتعويض 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 المنحنية المتعامدة

حيث  $g_{ij} = \bar{a}_i \cdot \bar{a}_j = \frac{\partial \bar{r}}{\partial u_i} \cdot \frac{\partial \bar{r}}{\partial u_j}$  وهو المطلوب.

حالة خاصة: في حالة نظام الإحداثيات المنحنية المتعامد فإن:

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

$$\bar{a}_1 \cdot \bar{a}_1 = \bar{a}_2 \cdot \bar{a}_2 = \bar{a}_3 \cdot \bar{a}_3 = 1$$

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

وتؤول العلاقة السابقة إلى:

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

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

وهو المطلوب.

## الإحداثيات المنحنية المتعامدة

### مسائل على الباب الرابع

(١) أثبت أن متجهات الوحدة في الإحداثيات القطبية الكروية تعطي 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 .

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

(٢) مثل المتجه  $\bar{A} = 2y\bar{i} - z\bar{j} + 3x\bar{k}$  في الإحداثيات القطبية الكروية ،

ثم أوجد المركبات  $A_r, A_\theta, A_\phi$  .

(٣) أوجد مربع عنصر الطول لمنحنى وكذلك عنصر الحجم في الإحداثيات

القطبية الكروية .

(٤) أوجد تعبيرات مناسبة لكل من :

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

في كل من :

(i) الإحداثيات الأسطوانية  $(\rho, \phi, z)$  .

(ii) الإحداثيات القطبية الكروية  $(r, \theta, \phi)$  .

## الإحداثيات المنحنية المتعامدة

$$(5) \text{ إذا كان : } u_1 = x, y, u_2 = \frac{1}{2}(x^2 + y^2), u_3 = z$$

أثبت أن هذا النظام من الإحداثيات لا يكون متعامدا  
أوجد أيضاً  $ds^2$  والمعاملات  $h_1, h_2, h_3$  وكذلك الجاكوبيان

$$J \left( \begin{array}{c} x, y, z \\ u_1, u_2, u_3 \end{array} \right)$$

(6) إذا كانت  $u_1, u_2, u_3$  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) في الإحداثيات الأسطوانية .

(ii) 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 ،  $\phi$  دالة قياسية