

Mecánica

1.º EXAMEN PARCIAL (25 de noviembre de 2000)

Apellidos	Nombre	N.º	Grupo

Ejercicio 1.º (puntuación: 5/25)

Tiempo: 30 min.

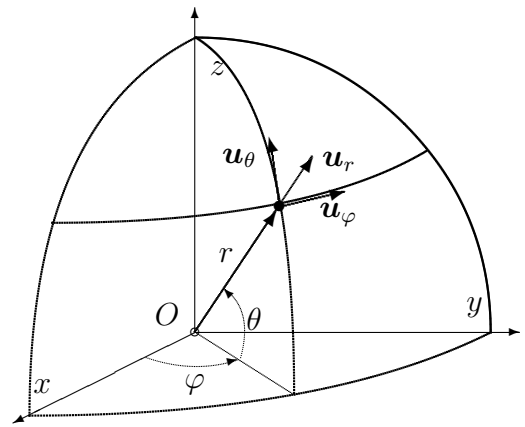
Responder a la siguiente cuestión teórico-práctica *dentro del espacio provisto* en la hoja. La respuesta habrá de ser breve y directa. Deberán justificarse razonadamente todos los pasos. Se puede emplear como borrador la hoja adicional que se les repartirá, no permitiéndose tener sobre la mesa *ninguna otra hoja*. La hoja de borrador no se recogerá.

Deducir, a partir de la expresión general de la derivada de un vector en un sistema móvil, las expresiones generales de los campos de velocidades y aceleraciones en una composición de dos movimientos.

Aplicar al caso de las coordenadas esféricas (figura adjunta), *deduciendo* las expresiones generales de velocidad y aceleración, considerando como movimiento de arrastre el definido por φ para el plano meridiano.

NOTA.— Se recuerda la expresión de la aceleración en coordenadas polares:

$$\mathbf{a} = (\ddot{\rho} - \rho\dot{\theta}^2)\mathbf{u}_\rho + (2\dot{\rho}\dot{\theta} + \rho\ddot{\theta})\mathbf{u}_\theta.$$



Sea un vector \mathbf{u} , del cual se conoce su variación respecto a un sistema de referencia móvil S' , mediante la derivada $(d\mathbf{u}/dt)_{\text{rel}}$. Por su parte, S' se mueve respecto a una referencia fija S con velocidad de rotación $\boldsymbol{\Omega}$. La derivada (absoluta) respecto al tiempo es

$$\frac{d\mathbf{u}}{dt} = \left(\frac{d\mathbf{u}}{dt}\right)_{\text{rel}} + \boldsymbol{\Omega} \wedge \mathbf{u}. \quad (1)$$

Consideramos el vector posición \mathbf{r} en una referencia absoluta, cuya contrapartida en relación a un sistema móvil con origen en O es $\boldsymbol{\rho}$. La relación entre ambos es

$$\mathbf{r} = \mathbf{r}_O + \boldsymbol{\rho}. \quad (2)$$

Derivando esta expresión y teniendo en cuenta (1),

$$\mathbf{v} \stackrel{\text{def}}{=} \dot{\mathbf{r}} = \dot{\mathbf{r}}_O + \boldsymbol{\Omega} \wedge \boldsymbol{\rho} + \left(\frac{d\boldsymbol{\rho}}{dt}\right)_{\text{rel}} = \mathbf{v}_{\text{arr}} + \mathbf{v}_{\text{rel}}, \quad (3)$$

siendo $\mathbf{v}_{\text{arr}} = \dot{\mathbf{r}}_O + \boldsymbol{\Omega} \wedge \boldsymbol{\rho}$ la denominada velocidad de arrastre, correspondiendo a la que tendría el punto si se moviese rígidamente unido al sistema móvil, y $\mathbf{v}_{\text{rel}} \stackrel{\text{def}}{=} (d\boldsymbol{\rho}/dt)_{\text{rel}}$.

Derivando de nuevo (3) y aplicando (1) en las derivadas de vectores ligados a la referencia móvil, se obtiene:

$$\begin{aligned} \mathbf{a} \stackrel{\text{def}}{=} \dot{\mathbf{v}} &= \ddot{\mathbf{r}}_O + \dot{\boldsymbol{\Omega}} \wedge \boldsymbol{\rho} + \boldsymbol{\Omega} \wedge (\boldsymbol{\Omega} \wedge \boldsymbol{\rho} + \mathbf{v}_{\text{rel}}) + \left(\frac{d\mathbf{v}_{\text{rel}}}{dt}\right)_{\text{rel}} + \boldsymbol{\Omega} \wedge \mathbf{v}_{\text{rel}} \\ &= \mathbf{a}_{\text{arr}} + \mathbf{a}_{\text{rel}} + \mathbf{a}_{\text{cor}}. \end{aligned} \quad (4)$$

Aquí la aceleración de arrastre tiene la misma interpretación antes mencionada, valiendo $\mathbf{a}_{\text{arr}} = \ddot{\mathbf{r}}_O + \dot{\boldsymbol{\Omega}} \wedge \boldsymbol{\rho} + \boldsymbol{\Omega} \wedge (\boldsymbol{\Omega} \wedge \boldsymbol{\rho})$. Por su parte, se ha definido un término adicional $\mathbf{a}_{\text{cor}} = 2\boldsymbol{\Omega} \wedge \mathbf{v}_{\text{rel}}$ denominado aceleración *complementaria* o de *coriolis*.

En la aplicación al caso de las coordenadas esféricas, según se indica, el movimiento de arrastre correspondiente a φ , por lo que el sistema móvil definido por el plano meridiano (que contiene los versores \mathbf{u}_r , \mathbf{u}_θ) gira con velocidad de rotación $\boldsymbol{\Omega} = \dot{\varphi} \mathbf{k}$. Por otra parte, la velocidad relativa es $\mathbf{v}_{\text{rel}} = r\dot{\theta} \mathbf{u}_\theta + \dot{r} \mathbf{u}_r$. Por tanto, aplicando (3), la velocidad resulta

$$\mathbf{v} = \dot{\varphi} \mathbf{k} \wedge r \mathbf{u}_r + r\dot{\theta} \mathbf{u}_\theta + \dot{r} \mathbf{u}_r = r\dot{\varphi} \cos \theta \mathbf{u}_\varphi + r\dot{\theta} \mathbf{u}_\theta + \dot{r} \mathbf{u}_r. \quad (5)$$

Igualmente podemos obtener la expresión de la aceleración. Para ello tenemos en cuenta que el movimiento relativo corresponde a la expresión en polares según (r, θ) :

$$\mathbf{a}_{\text{rel}} = (\ddot{r} - r\dot{\theta}^2) \mathbf{u}_r + (2\dot{r}\dot{\theta} + r\ddot{\theta}) \mathbf{u}_\theta.$$

Desarrollando las otras componentes de la aceleración en (4):

$$\mathbf{a}_{\text{arr}} = \ddot{\varphi} \mathbf{k} \wedge r \mathbf{u}_r + \dot{\varphi} \mathbf{k} \wedge (r\dot{\varphi} \cos \theta \mathbf{u}_\varphi) = r\ddot{\varphi} \cos \theta \mathbf{u}_\varphi - r\dot{\varphi}^2 \cos \theta (\cos \theta \mathbf{u}_r - \text{sen} \theta \mathbf{u}_\theta); \quad (6)$$

$$\mathbf{a}_{\text{cor}} = 2\dot{\varphi} \mathbf{k} \wedge (r\dot{\theta} \mathbf{u}_\theta + \dot{r} \mathbf{u}_r) = -2r\dot{\varphi}\dot{\theta} \text{sen} \theta \mathbf{u}_\varphi + 2\dot{\varphi}\dot{r} \cos \theta \mathbf{u}_\varphi; \quad (7)$$

por lo que resulta finalmente la expresión

$$\begin{aligned} \mathbf{a} = & (\ddot{r} - r\dot{\theta}^2 - r\dot{\varphi}^2 \cos^2 \theta) \mathbf{u}_r + (2\dot{r}\dot{\theta} + r\ddot{\theta} + r\dot{\varphi}^2 \cos \theta \text{sen} \theta) \mathbf{u}_\theta \\ & + (r\ddot{\varphi} \cos \theta - 2r\dot{\varphi}\dot{\theta} \text{sen} \theta + 2\dot{\varphi}\dot{r} \cos \theta) \mathbf{u}_\varphi. \end{aligned} \quad (8)$$