

Mecánica

EXAMEN FINAL EXTRAORDINARIO (22 de Enero de 2002)

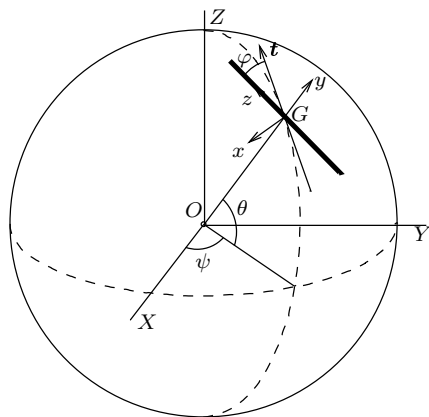
Apellidos	Nombre	N.º	Grupo

Ejercicio 6.º (puntuación 10/60)

Tiempo: 60 min.

Una varilla de masa m y longitud a se mueve por una esfera fija y lisa de centro O y radio a bajo la acción del campo gravitatorio simplificado, de manera que sus extremos están en todo momento sobre dicha esfera, sin ninguna otra restricción. Se pide:

1. Definir un conjunto de parámetros adecuados para describir la configuración del sistema.
2. Considerando un triedro móvil $Gxyz$ con origen en el centro de masas de la varilla y tal que Gy va dirigido según OG y Gz según la varilla, expresar la velocidad angular en dichos ejes. En lo sucesivo se denominarán p , q , r las componentes de dicha velocidad angular.
3. Expresión del momento cinético en O , en función de p , q y r .
4. Ecuaciones diferenciales de Euler del movimiento de la varilla.
5. Expresión de las integrales primeras del movimiento en caso de que existan.



1.— El centro G de la varilla se halla sobre una superficie esférica de radio $a\sqrt{3}/2$. La varilla tiene por tanto tres grados de libertad: dos que definen la posición de G en esta esfera (coordenadas esféricas), y otro más que define la orientación de la varilla, que puede girar alrededor de OG . Denominaremos ψ al ángulo de longitud correspondiente al plano meridional OZy que contiene a G , θ al ángulo correspondiente a la latitud de G y φ al ángulo que define la orientación de la varilla en el plano tangente a la esfera en G , medido respecto de la dirección tangente al meridiano \mathbf{t} (ver figura adjunta).

2.— Llamaremos $\{\mathbf{i}, \mathbf{j}, \mathbf{k}\}$ a los versores del triedro móvil definido en el enunciado y \mathbf{n} al versor normal al plano meridional OZy . Este vector está contenido en el plano tangente a la esfera en G , de manera que $\{\mathbf{t}, \mathbf{n}, \mathbf{j}\}$ es un triedro ortonormal dextrógiro. La expresión de la velocidad angular es:

$$\boldsymbol{\Omega} = \dot{\psi} \mathbf{K} + \dot{\theta} \mathbf{n} + \dot{\varphi} \mathbf{j}, \quad (1)$$

siendo \mathbf{K} el versor de la vertical ascendente OZ . Teniendo en cuenta las relaciones:

$$\mathbf{t} = -\sin \varphi \mathbf{i} + \cos \varphi \mathbf{k}, \quad \mathbf{n} = \cos \varphi \mathbf{i} + \sin \varphi \mathbf{k}, \quad (2)$$

$$\mathbf{K} = \cos \theta \mathbf{t} + \sin \theta \mathbf{j} = -\cos \theta \sin \varphi \mathbf{i} + \sin \theta \mathbf{j} + \cos \theta \cos \varphi \mathbf{k}, \quad (3)$$

y sustituyendo en (1), resulta la expresión pedida:

$$\boldsymbol{\Omega} = \underbrace{(-\dot{\psi} \cos \theta \sin \varphi + \dot{\theta} \cos \varphi)}_p \mathbf{i} + \underbrace{(\dot{\varphi} + \dot{\psi} \sin \theta)}_q \mathbf{j} + \underbrace{(\dot{\psi} \cos \theta \cos \varphi + \dot{\theta} \sin \varphi)}_r \mathbf{k} \quad (4)$$

3.— El tensor central de inercia en los ejes móviles es:

$$\mathbf{I}_G = \frac{1}{12}ma^2 \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix} \quad (5)$$

El tensor de inercia en O se obtiene a partir de \mathbf{I}_G mediante la expresión:

$$\mathbf{I}_O = \mathbf{I}_G + m(OG^2\mathbf{1} - \mathbf{OG} \otimes \mathbf{OG}) \quad \text{siendo: } \mathbf{OG} = a\frac{\sqrt{3}}{2}\mathbf{j}$$

resultando:

$$\mathbf{I}_O = \frac{1}{12}ma^2 \begin{pmatrix} 10 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 9 \end{pmatrix} \quad (6)$$

El momento cinético en O es por tanto:

$$\mathbf{H}_O = \mathbf{I}_O\boldsymbol{\Omega} = \frac{1}{12}ma^2(10p\mathbf{i} + q\mathbf{j} + 9r\mathbf{k}). \quad (7)$$

4.— Las ecuaciones de Euler se obtienen a partir de la expresión vectorial del principio del momento cinético en O :

$$\mathbf{M}_O = \frac{d\mathbf{H}_O}{dt}. \quad (8)$$

Evaluamos en primer lugar el momento de las fuerzas. Teniendo en cuenta que las reacciones en los extremos de la varilla no dan momento en O por ser normales a la esfera:

$$\mathbf{M}_O = -\frac{\sqrt{3}}{2}mga \cos \theta \mathbf{n} = -\frac{\sqrt{3}}{2}mga \cos \theta (\cos \varphi \mathbf{i} + \sin \varphi \mathbf{k}) \quad (9)$$

Expresando la derivada del momento cinético a partir de la derivada relativa al sistema móvil $Gxyz$, se obtiene:

$$\frac{d\mathbf{H}_O}{dt} = \left(\frac{d\mathbf{H}_O}{dt} \right)_{\text{rel}} + \boldsymbol{\Omega} \wedge \mathbf{H}_O = \frac{1}{12}ma^2 [(10\dot{p}\mathbf{i} + \dot{q}\mathbf{j} + 9\dot{r}\mathbf{k}) + (8qr\mathbf{i} + pr\mathbf{j} - 9pq\mathbf{k})] \quad (10)$$

Identificando las componentes en (9) y (10) se resultan las ecuaciones de Euler:

$$\begin{aligned} -6\sqrt{3}\frac{g}{a} \cos \theta \cos \varphi &= 10\dot{p} + 8qr \\ 0 &= \dot{q} + pr \\ -6\sqrt{3}\frac{g}{a} \cos \theta \sin \varphi &= 9\dot{r} - 9pq \end{aligned}$$

5.— Como la única fuerza que trabaja (el peso) es conservativa, una integral primera es la conservación de la energía:

$$\begin{aligned} E = T + V &= \frac{1}{2}\boldsymbol{\Omega} \cdot (\mathbf{I}_O \cdot \boldsymbol{\Omega}) + mgZ_G \\ &= \frac{1}{24}ma^2(10p^2 + q^2 + 9r^2) + \frac{\sqrt{3}}{2}mga \sin \theta = \text{cte} \end{aligned}$$

Por otra parte, como todas las fuerzas cortan o son paralelas al eje OZ , la componente de \mathbf{M}_O según este eje es nula, y por tanto la proyección del momento cinético \mathbf{H}_O es constante:

$$\mathbf{H}_O \cdot \mathbf{K} = \text{cte} \quad \Rightarrow \quad -10p \cos \theta \sin \varphi + q \sin \theta + 9r \cos \theta \cos \varphi = \text{cte}. \quad (11)$$