

# Mecánica

EXAMEN FINAL EXTRAORDINARIO (16 de Septiembre de 1994)

Apellidos	Nombre	N.º	Grupo

Ejercicio 1.º

Tiempo: 45 min.

Responder a las siguientes cuestiones teóricas *dentro del espacio provisto en la hoja* para cada una. Las respuestas habrán de ser breves y referidas directamente a la pregunta, escritas con letra clara *a tinta*. 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 deberá entregarse.

*Deducir de forma razonada* la expresión del momento cinético de un sólido respecto de un punto cualquiera  $A$ , de posición conocida ( $\mathbf{r}_A$ ) pero no necesariamente fijo, supuesto que se conoce también la posición y velocidad del C.D.M. ( $\mathbf{r}_G$  y  $\mathbf{v}_G$ ), el tensor central de inercia ( $\mathbf{I}_G$ ), la velocidad de rotación ( $\boldsymbol{\Omega}$ ) y la masa ( $M$ ). (5 ptos.)

Desarrollando la integral que define el momento cinético, en función de  $\mathbf{r}_G$ ,

$$\begin{aligned} \mathbf{H}_A &\stackrel{\text{def}}{=} \int_{\mathcal{B}} (\mathbf{r} - \mathbf{r}_A) \wedge \rho \mathbf{v} \, dV \\ &= \int_{\mathcal{B}} (\mathbf{r} - \mathbf{r}_G) \wedge \rho \mathbf{v} \, dV + \int_{\mathcal{B}} (\mathbf{r}_G - \mathbf{r}_A) \wedge \rho \mathbf{v} \, dV; \end{aligned}$$

la primera de las integrales la desarrollamos mediante la expresión del campo de velocidades,  $\mathbf{v} = \mathbf{v}_G + \boldsymbol{\Omega} \wedge (\mathbf{r} - \mathbf{r}_G)$ , y para la segunda tenemos en cuenta que  $(\mathbf{r}_G - \mathbf{r}_A)$  es constante en el dominio de integración; consideramos también las propiedades del C.D.M.,  $\int_{\mathcal{B}} \mathbf{r} \rho \, dV = M \mathbf{r}_G$ , y  $\int_{\mathcal{B}} \mathbf{v} \rho \, dV = M \mathbf{v}_G$ . Así,

$$\mathbf{H}_A = \underbrace{\int_{\mathcal{B}} (\mathbf{r} - \mathbf{r}_G) \wedge \rho \mathbf{v}_G \, dV}_{=0} + \underbrace{\int_{\mathcal{B}} (\mathbf{r} - \mathbf{r}_G) \wedge \rho [\boldsymbol{\Omega} \wedge (\mathbf{r} - \mathbf{r}_G)] \, dV}_{=\mathbf{I}_G \cdot \boldsymbol{\Omega}} + (\mathbf{r}_G - \mathbf{r}_A) \wedge M \mathbf{v}_G$$

Se ve inmediatamente que el segundo sumando en la expresión anterior corresponde a la definición de tensor de inercia en  $G$ . Resulta entonces finalmente

$$\boxed{\mathbf{H}_A = \mathbf{I}_G \cdot \boldsymbol{\Omega} + (\mathbf{r}_G - \mathbf{r}_A) \wedge M \mathbf{v}_G.}$$

¿Se puede describir el campo de aceleraciones de un sólido mediante un movimiento helicoidal tangente? *Responder de forma razonada.* (2.5 ptos.)

El movimiento helicoidal tangente (o instantáneo) describe el campo de velocidades del sólido como el de un sacacorchos con velocidad axial  $\mathbf{v}_O$  y velocidad de rotación  $\boldsymbol{\Omega}$ , dando lugar a un campo de momentos:

$$\mathbf{v} = \mathbf{v}_O + \boldsymbol{\Omega} \wedge \mathbf{r}.$$

El campo de aceleraciones viene definido por

$$\mathbf{a} = \mathbf{a}_O + \dot{\boldsymbol{\Omega}} \wedge \mathbf{r} + \boldsymbol{\Omega} \wedge (\boldsymbol{\Omega} \wedge \boldsymbol{\rho})$$

A partir del movimiento helicoidal instantáneo se puede deducir el término “axípeto”  $\boldsymbol{\Omega} \wedge (\boldsymbol{\Omega} \wedge \boldsymbol{\rho})$ , pero no  $\mathbf{a}_O$  ni  $\dot{\boldsymbol{\Omega}} \wedge \mathbf{r}$ .  $\mathbf{a}_O$  no plantea problemas, ya que sería posible tomar como  $O$  el polo de aceleraciones (en que  $\mathbf{a} = \mathbf{0}$ ), pero el segundo término no se anula en un caso general.

Por lo tanto, el movimiento helicoidal tangente es una descripción del movimiento que *no define el campo de aceleraciones*, siendo válida únicamente para el campo de velocidades.

---

*Expresar* las ecuaciones del movimiento de una partícula sobre un plano horizontal, atraída hacia un punto del mismo por un resorte lineal, *identificando* el tipo de trayectoria seguida. (2.5 ptos.)

La ecuación dinámica para una masa  $m$  sujeta a un resorte de constante  $k$  es

$$m\ddot{\mathbf{r}} = -k\mathbf{r}$$

y en componentes cartesianas  $(x, y)$

$$m\ddot{x} + kx = 0; \quad m\ddot{y} + ky = 0.$$

Las soluciones a ambas ecuaciones son de tipo armónico, con igual frecuencia angular ( $\omega_0 \stackrel{\text{def}}{=} \sqrt{k/m}$ ),

$$x = A \cos(\omega_0 t + \alpha); \quad y = B \cos(\omega_0 t + \beta),$$

siendo  $A, B, \alpha, \beta$  constantes función de las condiciones iniciales. Operando se puede eliminar el parámetro  $t$ , quedando como ecuación implícita de la trayectoria

$$\frac{x^2}{A^2} + \frac{y^2}{B^2} - \frac{2xy}{AB} \cos(\beta - \alpha) = \sin^2(\beta - \alpha).$$

Esta ecuación corresponde a una elipse inscrita en el cuadrilátero de origen en  $O$  y semilados  $A$  y  $B$ .