Temas de Física

Primer Cuatrimestre de 2004 Práctica 2 (Primera parte): Cinemática

1 La geometría del movimiento de una partícula.

Coordenadas polares en el plano. Sea $\Phi:(r,\theta)\to(x,y)$ el cambio de coordenadas polares a cartesianas.

Ejercicio 1 Verificar que $D\Phi^*$ $D\Phi$ es una matriz diagonal, concluir que las columnas de $D\Phi$ son ortogonales. Llamaremos \hat{r} , $\hat{\theta}$ a los vectores que se obtienen de normalizar las columnas de $D\Phi$.

- 1. Hallar las coordenadas cartesianas de \hat{r} , $\hat{\theta}$.
- 2. Hallar \widehat{r} , $\widehat{\theta}$, \overrightarrow{r} , \overrightarrow{r} en función de \widehat{r} , $\widehat{\theta}$.
- 3. Hallar el elemento de arco (de las coordenadas polares) ds sabiendo que

$$ds^2 = (dr \ d\theta) \ D\Phi^* \ D\Phi \ \left(\begin{array}{c} dr \\ d\theta \end{array} \right)$$

Ejercicio 2 Expresar en coordenadas polares las siguientes curvas:

- 1. Una parábola con foco en el origen.
- 2. Una elipse con un foco en el origen.
- 3. Una elipse con centro en el origen.
- 4. Una hipérbola con un foco en el origen.

Nota: medir los ángulos respecto del eje de simetría que pasa por el foco.

Ejercicio 3 Consideremos una curva plana C descripta en coordenadas polares por la fórmula $r = r(\theta)$ y llamemos α al ángulo que forma el radio vector \vec{r} con el vector velocidad \vec{r} .

- 1. Probar que $\frac{dr}{d\theta} = r \cdot \cot(\alpha)$. Concluir que si α es constante la curva es una espiral, analizar los casos: $\cot(\alpha) > 0$, $\cot(\alpha) < 0$, $\cot(\alpha) = 0$.
- 2. Usando que el versor tangente \widehat{T} satisface $\widehat{T} = \cos(\alpha) \, \widehat{r} + \sin(\alpha) \, \widehat{\theta}$ hallar la curvatura de \mathcal{C} en función de \widehat{r} , $\widehat{\theta}$, r, θ , α .

Ayudita:

$$\vec{\kappa} = \frac{\frac{d\alpha}{d\theta} + 1}{r} \cdot (\sin(\alpha)) \cdot \{ -\sin(\alpha) \, \hat{r} + \cos(\alpha) \, \hat{\theta} \}$$

1

3. Interpretar la ecuación anterior en los siguientes casos: C es una recta, C es una circunferencia de radio R centrada en el origen.

Ejercicio 4 Repetir el ejercicio (1) para obtener la expresión de la aceleración en las coordenadas cilíndricas y esféricas. Dada la utilidad de las mismas, las dejo expresadas aquí.

Coordenadas cilíndricas (r, θ, z) :

$$\overrightarrow{r} = \left(\overrightarrow{r} - r \stackrel{\cdot}{\theta}^{2} \right) \widehat{r} + \left(2 \stackrel{\cdot}{r} \stackrel{\cdot}{\theta} + r \stackrel{\cdot}{\theta} \right) \widehat{\theta} + \stackrel{\cdot}{z} \widehat{z}$$

Coordenadas esféricas en R^3 , (r, θ, ϕ) :

$$\begin{array}{c} \overset{\cdot \cdot \cdot}{\langle \overrightarrow{r}; \widehat{r} \rangle} = \overset{\cdot \cdot \cdot}{r} - r \overset{\cdot \cdot \cdot \cdot}{\theta} - r \sin^2(\theta) \overset{\cdot \cdot \cdot}{\phi} \\ \overset{\cdot \cdot \cdot}{\langle \overrightarrow{r}; \widehat{\theta} \rangle} = 2 \overset{\cdot \cdot \cdot}{r} \overset{\cdot \cdot \cdot}{\theta} + r \overset{\cdot \cdot \cdot}{\theta} - r \sin(\theta) \cos(\theta) \overset{\cdot \cdot \cdot}{\phi} \\ \overset{\cdot \cdot \cdot}{\langle \overrightarrow{r}; \widehat{\phi} \rangle} = 2 \overset{\cdot \cdot \cdot \cdot}{r} \sin(\theta) \overset{\cdot \cdot \cdot}{\phi} + 2 \overset{\cdot \cdot \cdot \cdot}{\theta} \cos(\theta) \overset{\cdot \cdot \cdot}{\phi} + r \sin(\theta) \overset{\cdot \cdot \cdot}{\phi} \end{array}$$

Donde θ es el ángulo que forman el eje Z con el radio vector y ϕ (ángulo polar) es el ángulo que forman el eje X con la proyección del radio vector sobre el plano XY (ángulo ecuatorial)

Ejercicio 5 Hallar la curvatura de la hélice $x(t) = (\cos(t), \sin(t), t)$ ¿Qué ocurre?

Ejercicio 6 Para una partícula que recorre el gráfico de una función y = y(x) hallar

- 1. El versor tangente y el versor normal
- 2. Las componentes cartesianas de la aceleración y las componentes tangente y normal de la misma.

2 Dinámica del movimiento

Estos ejercicios serán retomados cuando veamos la formulación Lagrangiana.

Ejercicio 7 Hallar las ecuaciones de movimiento de una partícula m que se mueve sobre la superficie de un cilindro, de eje vertical y de radio R, por la acción de la gravedad.

- 1. ¿Cuáles son las fuerzas de vínculo? ¿Cuál es el trabajo que éstas realizan? ¿Por qué?
- 2. ¿Cuál es el sistema de coordenadas que conviene utilizar? Una vez obtenidas las ecuaciones ¿qué coordenada no aparece? Este problema ¿tiene alguna simetría?.
- 3. ¿Cuáles son los posibles valores del vector velocidad inicial? Describir cualitativamente el movimiento para cada uno de ellos y, ya que llegamos hasta acá, resolver la ecuación de movimiento.

Ejercicio 8 Una canaleta de sección cilíndrica yace sobre un plano horizontal, sobre un punto cualquiera de ella se apoya una bolita de masa m y en el instante t = 0 se la suelta.

- 1. Repetir todas las preguntas del problema anterior y hacerse más preguntas!
- 2. Hallar las ecuaciones que describen el movimiento de la bolita para t > 0 en función de la posición inicial. Hacer las estimaciones convenientes para resolver algún caso.
- 3. ¿Qué ocurre si la velocidad inicial es v? Analizar las diferentes posiciones que puede tomar v.
- 4. ¿Qué ocurre si el plano tiene una inclinación β respecto de la horizontal?

Ejercicio 9 Hallar las ecuaciones que describen el movimiento de una partícula que cae por efecto del campo gravitatorio, sabiendo que el movimiento se realiza sobre un cono de eje vertical y abertura β . ¿Cuál es el sistema de coordenadas que conviene elegir?

Ejercicio 10 Plantear las ecuaciones de Newton para un péndulo de masa m y longitud l.

- 1. ¿Qué magnitudes se conservan? ¿de qué dependen las fuerzas netas?
- 2. Hallar la energía y ver que depende de la masa y de la longitud del hilo. Analizar cualitativamente el movimiento para distintos niveles de energía.
- 3. Suponiendo que en el instante inicial $\theta=0$ y $E=E_0$ encontrar la amplitud . ¿Es necesario resolver la ecuación de movimiento? ¿Es necesario asumir pequeñas oscilaciones?
- 4. Suponiendo que en el instante inicial la masa está en reposo en θ(0) = θ₀ hallar la energía del sistema. En la ecuación anterior, despejar dt = G(dθ), esto permite obtener el período, jsiempre que podamos integrar! Ahora sí, suponer pequeñas oscilaciones y encontrar el período.