

ECUACIONES DIFERENCIALES ORDINARIAS

INTRODUCCIÓN

EJEMPLO Si una partícula se moveve siguiendo una trayectoria Γ , es decir, si su posición en un instante t es

$$\sigma(t) = (x(t), y(t), z(t))$$

entonces $\Gamma'(t) = (x'(t), y'(t), z'(t))$ es el vector velocidad de la partícula en el instante t .

Si anotamos con $V(t, x, y, z)$ al vector velocidad de la partícula en el instante t en la posición (x, y, z) entonces

$$V(t, x, y, z) = V(t, \sigma(t)). \text{ Luego}$$

$$\Gamma'(t) = V(t, \sigma(t))$$

Si $V = (V_1, V_2, V_3)$ entonces

$$\begin{cases} x'(t) = V_1(t, x(t), y(t), z(t)) \\ y'(t) = V_2(t, x(t), y(t), z(t)) \\ z'(t) = V_3(t, x(t), y(t), z(t)) \end{cases} \quad (*)$$

A partir de esto vemos que si queremos averiguar la trayectoria de una partícula que se mueve con campo de velocidad V , para la cual conocemos su posición en algún instante t_0 , digamos $\Gamma(t_0) = (x_0, y_0, z_0)$, entonces basta hallar funciones x, y, z que verifiquen (*) junto con

$$\begin{cases} x(t_0) = x_0 \\ y(t_0) = y_0 \\ z(t_0) = z_0 \end{cases} \quad (***)$$

EJEMPLO Vamos a determinar la trayectoria de una partícula que se mueve con campo de velocidad

$$V(t, x(t)) = x(t)$$

y que está en la posición $x=1$ si $t=0$.

Razonando como en el ejemplo anterior (ahora para una partícula que sigue una trayectoria unidimensional dada por $r(t) = x(t)$), planteamos

$$\left\{ \begin{array}{l} x'(t) = x(t) \\ x(0) = 1 \end{array} \right. \quad (*)$$

$$\left\{ \begin{array}{l} x'(t) = x(t) \\ x(0) = 1 \end{array} \right. \quad (**)$$

A continuación veremos una estrategia para hallar una función x que verifi-

que (*) y (**). La idea básica es hallar una "candidata" y luego verificar si esta candidata cumple lo que queremos.

- Búsqueda de una candidata

Supongamos que x cumple (*),

$$x'(t) = x(t)$$

A partir de ahora razonamos "formalmente" (ignoramos varios aspectos que deberían tenerse en cuenta en un cálculo riguroso, como asegurarnos que no estamos dividiendo por cero, etc.) Luego,

$$\frac{x'(t)}{x(t)} = 1$$

Integrando miembro a miembro con respecto a t , queda

$$\int \frac{x'(t) dt}{x(t)} = t + c$$

para $c \in \mathbb{R}$. Haciendo la sustitución

$u = x(t)$, obtenemos

$$\ln(x(t)) = t + c$$

para $c \in \mathbb{R}$. Luego,

$$x(t) = A e^t$$

donde hemos anotado $A = e^c$.

Si, además, x satisface (**),

$$x(0) = 1$$

entonces debe ser $A = 1$.

Nuestra candidata es $x(t) = e^t$, $t \in \mathbb{R}$.

• La candidata, satisface lo que queremos?

$$\therefore x'(t) = e^t = x(t) \quad \forall t \in \mathbb{R} \quad \checkmark$$

$$\therefore x(0) = 1 \quad \checkmark$$

Concluimos que "la" trayectoria de la partícula está dada por

$$x(t) = e^t \quad t \in \mathbb{R} \quad (***)$$

OBSERVACIÓN La estrategia anterior no asegura que la función x dada $(***)$ sea la única que cumple $(*)$ y $(**)$. No obstante, en este caso sí se$

puede demostrar que es la única.

OBSERVACIÓN Si una partícula se mueve

con el mismo campo de velocidad que en

el ejemplo anterior pero en el instante $t_0=0$ se encuentra en la posición $a \in \mathbb{R}$
entonces su trayectoria satisface

$$\begin{cases} x'(t) = x(t) \\ x(0) = a \end{cases}$$

a partir de lo cual se deduce que

$$x(t) = a e^t \quad t \in \mathbb{R}.$$

Notar que si dos partículas se mueven con el mismo campo de velocidad y en el instante $t_0=0$ están en posiciones distintas entonces sus trayectorias no se cortan.

OBSERVACIÓN En el ejemplo anterior resolvimos

$$\begin{cases} x'(t) = F(t, x(t)) & (*) \\ x(t_0) = a & (** \end{cases}$$

con $t_0 = 0$, $a = 1$ y F dado por

$$F(t, x) = x,$$

y encontramos una única (no probamos unicidad, pero vale) solución, la cual está

definida en \mathbb{R} . La existencia, unicidad y dominio de definición de solución de (*)

y (**) depende del lado derecho F de (*)

Por ejemplo, cuando F depende de manera no lineal de x , muchas veces se pierde

la unicidad de solución o la posibilidad

de tenerla definida en toda la recta

real \mathbb{R} . A continuación veremos dos ejem-

blos en esta dirección.

EJEMPLO Buscamos una solución de

$$\left\{ \begin{array}{l} x'(t) = (x(t))^2 \\ x(0) = 1 \end{array} \right. \quad (*)$$

$$\left\{ \begin{array}{l} x'(t) = (x(t))^2 \\ x(0) = 1 \end{array} \right. \quad (**)$$

con el método descrito en el ejemplo anterior. Supongamos que (*) admite una solución x . Procediendo formalmente, encontramos lo siguiente:

$$x'(t) = (x(t))^2 \Rightarrow \frac{x'(t)}{(x(t))^2} = 1 \Rightarrow$$

$$\int \frac{x'(t)}{(x(t))^2} dt = \int 1 dt \Rightarrow \frac{-1}{x(t)} = t + c \Rightarrow$$

Sustitución $u = x(t)$ en el lado izquierdo

$$x(t) = \frac{-1}{t+c} \text{ para } c \in \mathbb{R}.$$

Si, además, x cumple (**), entonces

$$x(0) = -\frac{1}{c} = 1 \Rightarrow c = -1.$$

Entonces proponemos como solución a

$$x(t) = \frac{1}{1-t} \quad \text{con } t \in (-\infty, 1)$$

La función $t \mapsto 1/(1-t)$ está definida en

$(-\infty, 1)$ y $(1, +\infty)$. Al resolver problemas

como (*) y (**), interesa hallar soluciones

definidas en intervalos (no daremos ahora

las razones de esto, pero una idea al

respecto se puede tener pensando a t como

una variable temporal, tal como en el

ejemplo anterior). Como buscamos que $t=0$

esté en el dominio de x , elegimos definir

a x en $(-\infty, 1)$.

Es sencillo comprobar que x cumple (*)

y (**); así que encontramos una solución.

OBSERVACIÓN La solución que encontramos no sólo no está definida en todo \mathbb{R}

si no que no se puede extender con continuidad para $x \geq 1$ ya que $\lim_{x \rightarrow 1^-} x(t) = +\infty$.

EJEMPLO Buscamos una solución de

$$\begin{cases} x'(t) = \sqrt{x(t)} & (*) \\ x(0) = 0 & (**) \end{cases}$$

Es directo que la función nula,

$$x(t) = 0 \quad t \in \mathbb{R}$$

es solución de (*) y (**). Hay alguna solución no nula definida en \mathbb{R} ?

Siguiendo las mismas ideas que antes se deduce que

$$\chi(t) = \frac{t^2}{4} \quad \text{con } t \in [0, +\infty)$$

es solución de (*) y (**). Observar que si definimos χ con $t \in \mathbb{R}$ ya no se verifica (*) para $t < 0$. No obstante podemos extender χ a una solución en \mathbb{R} definiendo

$$\chi(t) = \begin{cases} t^2/4 & \text{si } t \geq 0 \\ 0 & \text{si } t < 0 \end{cases}$$

La verificación de que esta función es solución de (*) y (**) se deja como ejercicio.

OBSERVACIÓN A diferencia de lo que pasó con el problema $\chi'(t) = (\chi(t))^2$, $\chi(0) = 1$, ahora fue posible extender una solución (no nula) a \mathbb{R} .

EJEMPLO Consideremos una partícula

que sigue una trayectoria Γ , sobre la

cual actúa una fuerza $F = (F_1, F_2, F_3)$.

Supongamos, por comodidad que la parti-

cula tiene masa igual a 1. Usando que

la fuerza es igual a la masa por

la aceleración, deducimos que

$\Gamma''(t) = F(t, \Gamma(t))$. Si $\Gamma = (x, y, z)$ entonces

$$\left\{ \begin{array}{l} x''(t) = F_1(t, x(t), y(t), z(t)) \\ y''(t) = F_2(t, x(t), y(t), z(t)) \\ z''(t) = F_3(t, x(t), y(t), z(t)) \end{array} \right.$$

Si anotamos $x_0 = x$; $x_1 = x'$;

$y_0 = y$; $y_1 = y'$; $z_0 = z$; $z_1 = z'$

entonces lo anterior se expresa como

$$\left\{ \begin{array}{l} x_0'(t) = x_1(t) \\ x_1(t) = F_1(t, x(t), y(t), z(t)) \\ y_0'(t) = y_1(t) \\ y_1(t) = F_2(t, x(t), y(t), z(t)) \\ z_0'(t) = z_1(t) \\ z_1(t) = F_3(t, x(t), y(t), z(t)) \end{array} \right.$$

Más adelante veremos que la ventaja de esta reescripción radica en que el mayor orden de derivación que aparece en cada ecuación es 1.

EJEMPLO Si en el ejemplo anterior suponemos que la fuerza F no sólo depende del instante t y de la posición (x, y, z) sino que también

depende de la velocidad (x', y', z')

entonces un razonamiento análogo

conduce a

$$\left\{ \begin{array}{l} x'_0(t) = x_1(t) \\ y'_0(t) = y_1(t) \end{array} \right.$$

$$z'_0(t) = z_1(t)$$

$$x_1(t) = F_1(t, x(t), y(t), z(t), x_1(t), y_1(t), z_1(t))$$

$$y_1(t) = F_2(t, x(t), y(t), z(t), x_1(t), y_1(t), z_1(t))$$

$$z_1(t) = F_3(t, x(t), y(t), z(t), x_1(t), y_1(t), z_1(t))$$

lo cual tiene la forma

$$\varphi'(t) = G(t, \varphi(t))$$

si anotamos $\varphi = (\tau, \tau')$ y G es

la función que corresponde al lado

derecho. El par (τ, τ') se denomina

"fase".

OBSERVACIÓN Notar que φ es una trayectoria del campo E . Si queremos determinar la trayectoria Γ de la partícula a partir de la trayectoria φ en el espacio de fases entonces necesitamos conocer φ en algún instante t_0 . Es decir, necesitamos conocer la posición y la velocidad de la partícula en dicho instante.

En todos los ejemplos anteriores aparecieron ecuaciones o sistemas de ecuaciones donde la o las incógnitas son funciones dependientes de una única variable real,

y en los cuales aparece al menos una derivada de la o las funciones incógnita. Se tratan de "problemas diferenciales ordinarios". En lo que sigue estudiaremos ecuaciones y sistemas de ecuaciones diferenciales ordinarias.