

## Parametrización de Sistemas dinámicos

En el caso de sistemas autónomos consiste en encontrar la trayectoria (curva en el plano) que siguen las soluciones, normalmente en función del tiempo  $t$ . Para eso, Se parte del sistema:

$$\frac{d\vec{x}}{dt} = \vec{F}(\vec{x}), \quad \text{donde } \vec{x} = (x, y), \quad \vec{x} = (x, y)^T$$

- ❖ Se encuentra  $x(t), y(t)$ , es decir, una parametrización del movimiento en el plano.

La parametrización consiste en expresar las trayectorias del sistema como curvas en el plano  $(x, y)$  (o en  $(x_1, x_2, \dots)$ ), ya sea: en función del tiempo:  $(x(t), y(t))$ , o como una relación de variables  $y=f(x)$  (eliminando el tiempo)



## Parametrización de Sistemas dinámicos

La parametrización permite:

- a) Entender cómo se mueven las soluciones.
- b) Representar gráficamente las trayectorias.
- c) Estudiar propiedades del sistema (como energía conservada, comportamiento oscilatorio, etc.).
- d) Clasificar tipos de trayectorias (espirales, círculos, líneas, etc.).

Métodos:

- 1. Solución explícita con respecto al tiempo

$$\begin{cases} \dot{x} = f(x, y) \\ \dot{y} = g(x, y) \end{cases} \rightarrow x(t), y(t)$$

Ideal cuando el sistema es desacoplado o lineal

## Parametrización de Sistemas dinámicos

2. Eliminación de tiempo usando  $\frac{dy}{dx}$

$$\frac{dy}{dx} = \frac{\dot{y}}{\dot{x}} = \frac{g(x, y)}{f(x, y)}$$

Este método muestra la forma de las trayectorias sin saber cómo cambia en el tiempo, es decir representa las curvas direcciones en el plano de fase, básicamente dibujamos una función  $y = f(x)$ .

3. Curvas de Nivel (energía conservada)

En sistemas conservativos,  $H(x, y) = c$ , curvas de nivel, en estas curvas la energía permanece constante (describe trayectorias cerradas).

Un caso típico sería;  $\dot{x} = y$ ,  $\dot{y} = -\sin(x)$ ,  $y = \pm \sqrt{2(c - v(x))}$ , ideal para sistema donde hay conservación de energía como (péndulos, masa resorte y otros)

## Parametrización de Sistemas dinámicos

### 4. Transformación a coordenadas polares

Se usa  $x = r \cos \theta$ ,  $y = r \sin \theta$

$$\dot{r} = \frac{x\dot{x} + y\dot{y}}{r},$$

$$\dot{\theta} = \frac{x\dot{y} - y\dot{x}}{r^2},$$

$$x^2 + y^2 = r^2$$

Útil para analizar trayectorias radiales o espirales

La parametrización en sistemas dinámicos permite describir y visualizar trayectorias sin necesidad de simular todo el sistema. Según el tipo de sistema (lineal, conservativo, radial, etc.), hay métodos específicos para obtener estas curvas.

### Caso sistema no autónomo

En un sistema no autónomo existe la dependencia explícita del tiempo, parámetro ( $t$ )

$$\dot{x} = (x, y, t), \dot{y} = (x, y, t)$$

A diferencia de sistemas autónomos acá el tiempo actúa como una variable externa

la parametrización en sistemas no autónomos se limita casi exclusivamente a:

- ❖ Resolver el sistema para obtener  $(x(t), y(t))$
- ❖ Visualizar la trayectoria como función del tiempo
- ❖ Ampliar el espacio de fases:  $(x, y, t)$

Ejemplo:  $\dot{x} = x + t$ ,  $\dot{y} = -y + \cos(t)$

Se resuelve por separado:

$\dot{x} = x + t$ , la resolvemos con un factor integrante: tiene la forma  $\dot{x} - x = t$ , entonces  $\mu(t) = e^{\int -dt} = e^{-t}$ , multiplicamos por el factor integrante toda la ecuación y obtenemos:

$e^{-t}\dot{x} - e^{-t}x = te^{-t}$ , y reescribimos de la siguiente manera:  $\frac{d}{dt}(xe^{-t}) = te^{-t}$ , ahora solo falta resolver la integral por partes:

$$x(t) = e^t \int te^{-t} dt = -t - 1 + c_1 e^t$$

Para  $\dot{y} = -y + \cos(t)$ , igual reescribimos y planteamos una solución, en este caso el factor integrante también se puede usar, y es  $\mu(t) = e^{\int dt} = e^t$ , entonces podemos llegar a lo siguiente:  $e^t y(t) = \int e^t \cos(t) dt$ , resolvemos y despejamos:  $y(t) = \frac{1}{2}(\sin t + \cos t) + c_2 e^t$

### Ejemplo tipo Bifurcación de Hopf

Sistema:

$$\begin{cases} \dot{x} = \mu x - y - x(x^2 + y^2) \\ \dot{y} = x + \mu y - y(x^2 + y^2) \end{cases}$$

$\mu$  es el parámetro, y su punto de equilibrio es: (0,0)

Estudio de estabilidad:

$$J(x, y) = \begin{pmatrix} \mu - 3x^2 - y^2 & -1 - 2xy \\ 1 - 2xy & \mu - x^2 - 3y^2 \end{pmatrix}$$

Evaluamos en (0,0)

$$J(0,0) = \begin{pmatrix} \mu & -1 \\ 1 & \mu \end{pmatrix}$$

Resolvemos los autovalores:

Los valores propios:  $\det(A - \lambda I) = 0$

$$\begin{vmatrix} \mu - \lambda & -1 \\ 1 & \mu - \lambda \end{vmatrix} = (\mu - \lambda)(\mu - \lambda) + 1 = 0,$$

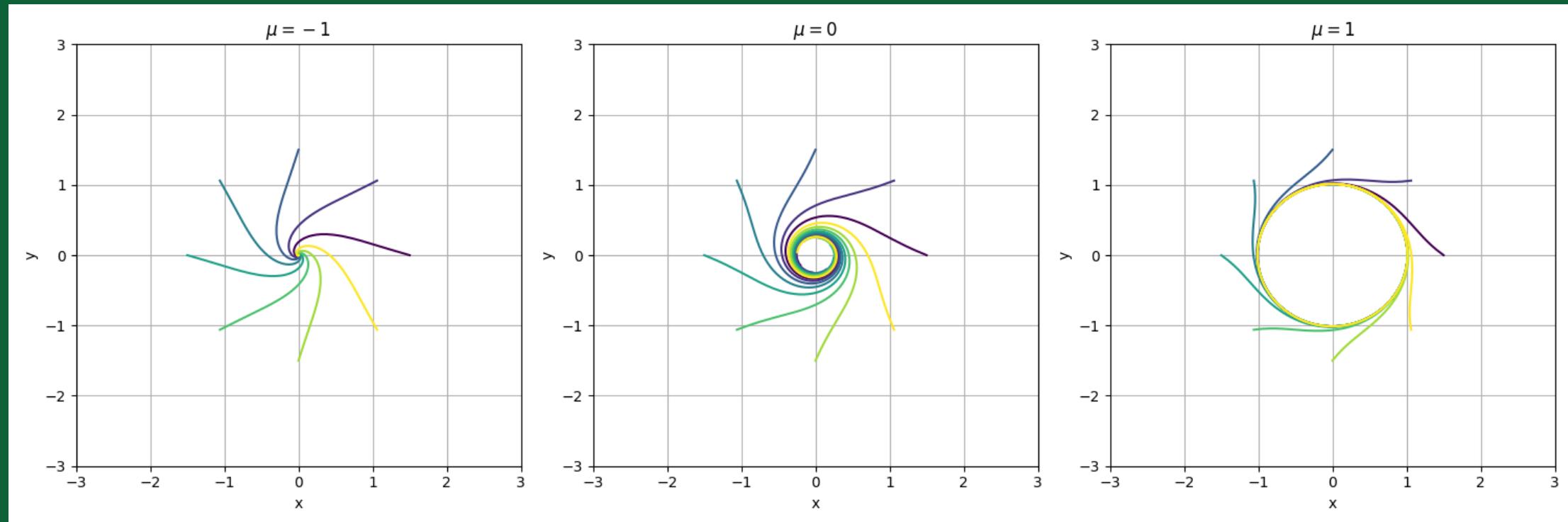
entonces:  $\lambda = \mu \pm i$

Análisis:

- Si  $\mu = 0$ : *foco centro* puro (órbitas cerradas)  
Este cambio de estabilidad con aparición de órbitas cerradas es característico de una bifurcación de Hopf.

Sistema:

$$\begin{cases} \dot{x} = \mu x - y - x(x^2 + y^2) \\ \dot{y} = x + \mu y - y(x^2 + y^2) \end{cases} \quad J(0,0) = \begin{pmatrix} \mu & -1 \\ 1 & \mu \end{pmatrix} \quad \lambda = \mu \pm i$$



Ejemplo 2 (soluciones explicitas), suponga la dinámica siguiente:

$$\dot{X} = \begin{bmatrix} \lambda & -1 \\ 1 & \lambda \end{bmatrix} X$$

$$X(t) = \begin{pmatrix} x(t) \\ y(t) \end{pmatrix}$$

$$X(t) = e^{\lambda t} \begin{bmatrix} x_0 \cos(t) - y_0 \sin(t) \\ x_0 \sin(t) + y_0 \cos(t) \end{bmatrix}$$

$$\lambda < 0$$

Acá la interpretación del parámetro  $\lambda$ :  
Las soluciones son espirales que decaen al equilibrio

$$\lambda = 0$$

Las soluciones son órbitas cerradas:  
centros, movimientos puramente oscilatorios

$$\lambda > 0$$

Las soluciones son espirales que crecen exponencialmente:  
foco inestable

### ¿Qué es la solución final parametrizada?

Cuando una solución final parametrizada en sistemas dinámicos como:

$$\vec{x}(t) = e^t \begin{pmatrix} \sin(t) \\ -\cos(t) \end{pmatrix}$$

Básicamente es una expresión explícita en función de  $(t)$ , que describe como evoluciona el estado del sistema en el plano fase  $(x(t), y(t))$ , a lo largo del tiempo

Las constantes arbitrarias  $c_1, c_2$  son absorbidas luego de evaluar la solución general en condiciones iniciales.

Ahora bien, en algunos casos se puede eliminar el parámetro  $(t)$ , suponga que las soluciones para las variables de estado son:  $x(t) = \cos(t)$ ,  $y(t) = -\sin(t)$ , entonces el sistema describe curvas soluciones centradas en el origen ya que  $x^2 + y^2 = 1$

Ejemplo:

$$\vec{x}(t) = \begin{pmatrix} ae^{2t} \\ be^t \end{pmatrix},$$
$$x(t) = ae^{2t},$$
$$y(t) = be^t$$

despejando  $e^t$  y despejando  $e^t = \frac{y}{b}$ , y sustituimos en  $x(t) = a \left(\frac{y}{b}\right)^2$

se comporta como una parábola. Esto representa una familia de parábolas que se abren hacia la derecha si  $a > 0$  o hacia la izquierda si  $a < 0$

Ejemplo:

$$\vec{x}(t) = ae^t \vec{v}_1 + be^{-t} \vec{v}_2, \text{ (solución general)}$$

$$\vec{x}(t) = (ae^t, be^{-t}) \text{ parametrizada}$$

Las orbitas son  $y = \frac{ab}{x}$ , hipérbolas

## Análisis de la estructura orbital de un sistema dinámico

**En sistemas dinámicos, la estructura orbital se refiere a la forma y disposición geométrica de las órbitas (trayectorias de las soluciones) en el espacio de fases, particularmente cerca de los puntos de equilibrio o atractores. Es un concepto central en el análisis cualitativo de sistemas, ya que describe cómo se comportan las soluciones sin necesidad de resolver el sistema de forma explícita.**

### **Definición de Estructura Orbital**

**La estructura orbital de un sistema dinámico es el conjunto de todas las órbitas (curvas solución del sistema en el espacio de fases) organizadas en torno a: puntos de equilibrio,**

## Componentes de la estructura orbital

- 1. Órbitas (trayectorias):**
  - Pueden ser cerradas (ciclos límite), espirales, líneas rectas, etc.
- 2. Puntos de equilibrio:**
  - Nodo, espiral, centro, silla, etc.
  - Determinan la organización local de las órbitas.
- 3. Variedades estables/inestables:**
  - Son trayectorias que se acercan o alejan del equilibrio a medida que  $t \rightarrow \pm\infty$
- 4. Separatrices:**
  - Curvas especiales que separan comportamientos cualitativamente distintos (ej. la trayectoria de una silla).
- 5. Ciclos límite:**
  - Órbitas cerradas aisladas que atraen o repelen otras trayectorias.
- 6. Conjunto límite  $\omega(x_0)$ :**
  - Conjunto de puntos que una órbita se aproxima cuando  $t \rightarrow +\infty$
  - El **conjunto  $\alpha(x_0)$**  es el análogo para  $t \rightarrow -\infty$

## Conjuntos Límites

En sistemas dinámicos, los **conjuntos límite** describen el **comportamiento a largo plazo** de una solución (órbita). Nos indican **hacia dónde tiende** una trayectoria cuando el tiempo va hacia el infinito (positivo o negativo).

Sea  $\phi(t, x_0)$  la solución del sistema dinámico con condición inicial  $x_0$ . Entonces:

El **conjunto límite positivo** de  $x_0$ , denotado  $\omega(x_0)$ , es:

$$\omega(x_0) = \{y \in \mathbb{R}^n \mid \exists t_n \rightarrow +\infty \text{ tal que } \phi(t_n, x_0) \rightarrow y\}$$

El **conjunto límite negativo** de  $x_0$ , denotado  $\alpha(x_0)$ , es:

$$\alpha(x_0) = \{y \in \mathbb{R}^n \mid \exists t_n \rightarrow -\infty \text{ tal que } \phi(t_n, x_0) \rightarrow y\}$$

Es decir:

- $\omega(x_0)$ : lo que la órbita se acerca cuando  $t \rightarrow +\infty$
- $\alpha(x_0)$ : lo que la órbita se acerca cuando  $t \rightarrow -\infty$

Ejemplo:

$$\begin{cases} \dot{x} = -x + y, \\ \dot{y} = -y, \end{cases} \text{ el punto inicial es } (1,1)$$

Este sistema es un nodo degenerado:

Autovalor:  $\lambda = -1$ , Autovector:  $v = [10]$ ,  
vector generalizado:  $w = [01]$

Entonces:

$$\vec{X}(t) = e^{-t} \left( c_1 \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} + c_2 \left( \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix} + t \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} \right) \right)$$

Para condiciones iniciales  $x_0 = \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix}$ , resolvemos el sistema y hallamos los valores de las constantes arbitrarias, entonces la solución particular es:

$$\vec{X}(t) = e^{-t} \begin{pmatrix} t+1 \\ 1 \end{pmatrix}, \quad x(t) = e^{-t}(t+1), \quad y(t) = e^{-t}$$

Comportamiento cuando  $t \rightarrow +\infty$

$$x(t) = (1+t)e^{-t} \rightarrow 0, \quad y(t) = e^{-t} \rightarrow 0$$

$$\text{Entonces: } \lim_{t \rightarrow \infty} \vec{X}(t) = 0$$

$$\omega(1,1) = \{(0,0)\}$$

Comportamiento cuando  $t \rightarrow -\infty$

$$x(t) = (1+t)e^{-t} \rightarrow -\infty \cdot \infty = \infty \text{ (crece exponencialmente)}$$

Se resuelve la indeterminación con L'Hopital

$$\|x(t)\| \rightarrow \infty \\ \alpha(1,1) = \emptyset, \text{ la trayectoria escapa al infinito hacia atrás}$$