

Das Lorenz-System

Keszeg Attila

2015.06.19.

- 1 Einleitung
 - Herleitung der Lorenz-Gleichungen
- 2 Mathematische Beschreibung
 - Symmetrie
 - Nichtlinearität
 - Fixpunkte
 - Lineare Stabilität des Ursprungs
 - Globale Stabilität
 - Volumenskonrtaktion
- 3 Chaos
 - Attraktor, seltsamer Attraktor

$$\dot{x} = \sigma(y - x) \quad (1)$$

$$\dot{y} = rx - y - xz \quad (2)$$

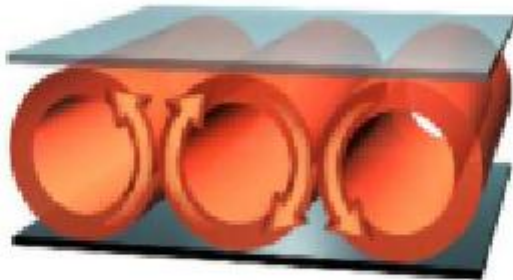
$$\dot{z} = xy - bz \quad (3)$$

1

$$^1\sigma, r, b > 0$$

Bedeutung der Parameter

- ① σ = Prandtl-Zahl \rightarrow Maß für die Trägheit eines hydrodynamischen Systems
- ② $b = \frac{4}{1+a^2}$ ist ein Maß für die Zellgeometrie (a = Zellhöhe)
- ③ r = Rayleighzahl \rightarrow setzt die aufreibenden und bremsenden Kräfte in Verhältnis



Herleitung in Stichworten

- ① Das Dichtefeld, den Druck, die Temperatur und die geschwindigkeitsverteilung fassen wir als kontinuierliche Größen auf
- ② Physikalische Grundgleichungen:
 - † Massenerhaltung: Kontinuitätsgleichung
 - † Impulserhaltung: Navier-Stokes-Gleichung
 - † Energieerhaltung: Wärmetransportgleichung
- ③ Benard Konvention
- ④ Zweifache Fourierreihenentwicklung
- ⑤ Numerische Integration

Anwendungsfälle

- ① Geodynamik
- ② Konvektionsvorgänge in der Atmosphäre und in den Ozeanen
- ③ Energietransport in der Sonne
- ④ Konvektive Zonen im Inneren eines Sterns
- ⑤ Geomagnetismus

Symmetrie

1

$$\sigma(y - x) \rightarrow \sigma(-y - -x) = \sigma(-y + x) \quad (4)$$

2

$$rx - y - xz \rightarrow -rx + y + xz \quad (5)$$

3

$$xy - bz \rightarrow xy - bz \quad (6)$$

Für die Lösung $(x(t), y(t), z(t))$ des Systems, finden wir also das symmetrische Partner $(-x(t), -y(t), z(t))$

z-Achse

Für $x = y = 0$ ist $\dot{x} = \sigma(y - x) = 0$ und $\dot{y} = rx - y - xz = 0 \rightarrow$
z-Achse ist invariant

Für $t \rightarrow \infty$ verlaufen alle Trajektorien auf der z-Achse gegen den
Ursprung (*Beweis folgt im nächsten Abschnitt*)

Nichtlinearität

2 Nichtlinearitäten $\rightarrow xy$ und xz

Es ist offensichtlich, dass der Ursprung $O = (0; 0; 0)$ ist ein Fixpunkt. Nun untersuchen wir das System und versuchen alle Gleichgewichtspunkte zu ermitteln:

$$0 = \sigma(y - x) \quad (7)$$

$$0 = x - y \Rightarrow x = y \quad (8)$$

Jetzt betrachten wir die Gleichung (2)

$$0 = rx - y - xz \quad (9)$$

Wir wissen, dass $x = y \Rightarrow$ Wir können die Gleichung in folgender Form schreiben:

$$0 = rx - x - xz \Rightarrow x(r - 1 - z) \quad (10)$$

$$0 = r - 1 - z \Rightarrow z = r - 1 \quad (11)$$

Nun betrachten wir die Gleichung (3)

$$0 = xy - bz \quad (12)$$

Wegen (8) und (11) gilt:

$$0 = x^2 - b(r-1) \Rightarrow x = \pm \sqrt{b(r-1)} \quad (13)$$

Analog erhält man y :

$$y = \pm \sqrt{b(r-1)} \quad (14)$$

Das System hat also folgende Fixpunkte:

$$Q^+ = (\sqrt{b(r-1)}, \sqrt{b(r-1)}, r-1) \quad (15)$$

$$Q^- = (-\sqrt{b(r-1)}, -\sqrt{b(r-1)}, r-1)^2 \quad (16)$$

$$O = (0, 0, 0) \quad (17)$$

² Q^+ und Q^- existieren nur für $r > 1$

Wir linearisieren das System (1)-(3) im Ursprung, und erhalten folgende Matrix:

$$A = \begin{pmatrix} -\sigma & \sigma \\ r & -1 \end{pmatrix}$$

Um die Eigenwerte von A zu berechnen, bilden wir das charakteristische Polynom $p(\lambda)$ von A :

$$p(\lambda) = \det \begin{pmatrix} -\sigma - \lambda & \sigma \\ r & -1 - \lambda \end{pmatrix}$$

Wir berechnen die Nullstellen des charakteristischen Polynoms und erhalten dadurch die Eigenwerte $\lambda_{1,2}$ von A:

$$\lambda_{1,2} = \frac{1}{2}((\sigma + 1) \pm \sqrt{(\sigma + 1)^2 - 4\sigma(1 - r)}) \quad (18)$$

Proposition

Für $r < 1$ tendieren die Lösungen des Lorenz-Systems gegen dem Gleichgewichtspunkt im Ursprung

Lyapunov Funktion

Wir betrachten das System $\dot{x} = f(x)$, wo $f : \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}^n$ und x^* ein Gleichgewichtspunkt von $f(x)$ (falls $f(x^*) = 0$) ist. Eine Lyapunov Funktion (*stetig differenzierbar, reellwertig*) $V(x)$ hat folgende Eigenschaften:

$$\begin{aligned} V(x) &> 0 \text{ für alle } x \neq x^* \text{ und } V(x^*) = 0 \text{ (pos. definit)} \\ \dot{V} &< 0 \text{ für alle } x \neq x^* \end{aligned}$$

Beweis:

Im ersten Schritt konstruieren wir eine Lyapunov Funktion:

$$L(x, y, z,) = x^2 + \sigma y^2 + \sigma z^2 \quad (19)$$

Wir bilden nur \dot{L} :

$$\dot{L} = 2x\dot{x} + 2\sigma\dot{y} + 2\sigma\dot{z} \quad (20)$$

$$\dot{L} = -2\sigma(x^2 + y^2 - xy(r+1)) - 2\sigma(bz^2) \quad (21)$$

Wir definieren die Funktion $g(x, y)$

$$g(x, y) = x^2 + y^2 - xy(r+1) \quad (22)$$

Klarerweise gilt: $g(x, y) = x^2 + y^2 - xy(r+1) > 0$ für alle Punkte $(x, y) \neq 0$, das heißt, entlang der y-Achse ist die Aussage richtig.
Der Beweis geht für andere Geraden der Form $y = kx$ analog. \square

Proposition

Die Gleichgewichtspunkte Q_{\pm} verlieren ihre Stabilität in r^ , vorausgesetzt dass,*

$$1 < r < r^* = \sigma \left(\frac{\sigma + b + 3}{\sigma - b - 1} \right) \quad (23)$$

Beweis

Durch Linearisierung des Systems (13)-(15) erhalten wir die Matrix:

$$B = \begin{pmatrix} -\sigma & \sigma & 0 \\ (r-z) & -1 & -x \\ y & x & -b \end{pmatrix}$$

Das charakteristische Polynom ist:

$$p_r(\lambda) = -\lambda^3 - \lambda^2(1+b+\sigma) - 2b\sigma(r-1) - b\lambda(r+\sigma) \quad (24)$$

Von B berechnen wir die Eigenwerte:

$$\lambda_1 = \frac{-(1+b+\sigma) + (1-b+\sigma)}{2} = \frac{-2b}{2} = -b \quad (25)$$

$$\lambda_2 = \frac{-(1+b+\sigma) - (1-b+\sigma)}{2} = \frac{-2\sigma - 2}{2} = -\sigma - 1 \quad (26)$$

$$\lambda_3 = 0 \quad (27)$$

Beweis (Fortsetzung)

$p_1(\lambda)$ hat eindeutige Nullstellen in $\lambda_1 = -b$, $\lambda_2 = -\sigma - 1$, $\lambda_3 = 0$

\Rightarrow

$$\sigma > b + 1 \Rightarrow -\sigma < -b - 1 \Rightarrow -\sigma + 1 < -b$$

\Rightarrow

$$-\sigma - 1 < -\sigma + 1 < -b < 0$$

Es stellt sich die Frage, ob es einen Wert für r gibt, für den die Ruhelagen Q_{\pm} nicht mehr stabil sind \rightarrow Für welchen Wert von r ist ein Eigenwert rein imaginär?

Proposition

Es existiert ein v^ , sodass alle Lösungen, die außerhalb des Ellipsoids $V = v^*$ starten in dieses eintreten und nicht mehr verlassen.*

$$\operatorname{div} F = \sum_{i=1}^3 \frac{\partial F_i}{\partial x_i}(X) \quad (28)$$

$$\frac{dV}{dt} = \int_{G(t)} \operatorname{div} F dx dy dz \quad (29)$$

$$\operatorname{div} L = \frac{\partial}{\partial x}(\sigma(y-x)) + \frac{\partial}{\partial y}(rx-y-xz) + \frac{\partial}{\partial z}(xy-bz) = -\sigma-1-b \quad (30)$$

$$\dot{V} = \frac{dV}{dt} = \int_{G(t)} (\operatorname{div} L) dx dy dz = \int_{G(t)} (-\sigma-1-b) dV = -(\sigma+1+b)V \quad (31)$$

$$V(t) = V(0)e^{-(\sigma+1+b)t} \quad (32)$$

\Rightarrow Dissipation

Chaos

Definition

Ein chaotisches System ist ein deterministisches System mit aperiodischem Langzeitverhalten und empfindlicher Abhängigkeit von den Anfangsbedingungen.

Definition

Eine geschlossene Menge Λ heißt Attraktor, falls folgende Eigenschaften erfüllt sind:

- 1 Λ ist transitiv
- 2 Λ ist invariant
- 3 Λ ist minimal

Beispiel

Das Planar-System

$$\dot{x} = x - x^3 \quad (33)$$

$$\dot{y} = -y \quad (34)$$

ist invariant und transitiv, es erfüllt die Minimalitätsbedingung
jedoch nicht \rightarrow kein Attraktor.

Definition

Eine geschlossene Menge Λ heißt seltsamer Attraktor, falls folgende Eigenschaften erfüllt sind:

- 1 Λ ist transitiv
- 2 Λ ist invariant
- 3 Λ ist minimal
- 4 Λ weist empfindliche Abhängigkeit von den Anfangsbedingungen auf