一个新的网格多翅膀混沌系统及其电路实现

周欣 王春华† 郭小蓉

(湖南大学信息科学与工程学院,长沙 410082)

(2012年2月13日收到;2012年4月10日收到修改稿)

提出了一个新的三维二次自治混沌系统,与大多数广义 Lorenz 系统一样,该系统只能产生双翅膀吸引子.依据 该双翅膀混沌系统平衡点和吸引子的拓扑结构,设计合适的非线性函数可以将其改进为一个产生网格多翅膀吸引 子的混沌系统.对该网格多翅膀混沌系统的基本动力学特性进行了分析,证实了多翅膀吸引子的混沌特性.最后设 计了混沌电路,给出了多翅膀混沌吸引子的电路仿真结果,证实了理论设计与电路实现的一致性.

关键词: 新三维二次自治混沌系统, 平衡点, 非线性函数, 网格多翅膀混沌吸引子

PACS: 05.45.Ac, 05.45.Pq

1引言

近年来, 混沌由于其在系统控制和保密通信 等领域的广阔应用前景而得到广泛关注和深入研 究^[1-4]. 混沌应用于保密通信领域时, 通信系统的 保密性能取决于混沌动力系统的复杂性,用动力 学特性简单的混沌信号作为加密信号的时候,保 密系统很容易遭到破译和攻击.产生复杂混沌吸引 子信号发生器方面的研究引起了人们的极大兴趣, 构造具有多涡卷或多翅膀拓扑结构的吸引子成为 研究的一个热点. 目前, 能产生多涡卷吸引子的系 统屡见报道,自从 Suykens 和 Vandewalle^[5]于 1993 年成功地构造了单方向的多涡卷混沌系统之后,人 们通过使用一些非光滑函数(非线性函数),如饱和 函数^[6]、多项式和阶跃函数^[7]、时滞系统和阶跃 序列 [8] 等, 实现了各种复杂的多涡卷吸引子, 然 而在多翅膀吸引子特别是网格多翅膀混沌吸引子 研究方面,相关的文献报道很少,主要原因是由于 阈值效应的限制,大部分混沌系统其吸引子都局 限在正半空间或其镜像的负半空间里,从而只能 产生双翅膀混沌吸引子. 文献 [9—15] 报道了一些 能产生 4 翅膀的混沌系统,但其并没有形成系统 的方法,而主要依靠在仿真过程中的发现.最近文 献 [16—20] 报道了多翅膀混沌的最新研究成果,在 几类广义 Lorenz 系统中产生了多翅膀吸引子.但 这些混沌系统的数量十分有限,并且文献 [16—18] 中混沌系统并没有打破阈值的限制,吸引子的翅膀 只能在单个方向进行延伸而不能演变为更为复杂 的网格状.文献 [19,20] 报道了两种网格多翅膀混 沌系统,但其均是通过改进已有的双翅膀混沌系统 而构成.寻找和设计新的打破阈值限制的网格多翅 膀混沌系统仍然是一个富有挑战性的重要课题.

本文首先提出了一个新的三维二次广义 Lorenz 系统,数值仿真可知,新系统能产生一个 典型的双翅膀蝴蝶形混沌吸引子.依据此双翅膀混 沌系统的特点构造参数可调多分段平方函数并设 计一个新的阶梯函数,使该系统中指标为2的鞍焦 平衡点在固定的 y 方向和 z 方向进行延伸,将其改 进为一个可以产生(2+2N)×(2+2M)翅膀的网 格多翅膀混沌系统.通过非线性函数中的可调参数 可以灵活地控制吸引子翅膀的数量、大小及其相 对位置.分析了网格多翅膀混沌系统的基本动力学 特性,包括平衡点的分布、时域波形、频谱、分岔

© 2012 中国物理学会 Chinese Physical Society

http://wulixb.iphy.ac.cn

[†] E-mail: wch1227164@sina.com

图和最大 Lyapunov 指数谱. 最后进行了混沌电路 的设计和仿真, 证实了数值模拟和电路仿真结果的 一致性.

2 网格多翅膀混沌系统的设计

本节将讨论网格多翅膀混沌系统的设计.首先 提出了一个能产生双翅膀混沌吸引子的新三维二 次自治广义 Lorenz 系统,然后通过设计与之对应的 非线性函数将其扩展成能产生 (2*N*+2)×(2*M*+2) 翅膀吸引子的混沌系统.

2.1 新三维二次自治广义 Lorenz 系统

首先,提出一个新三维二次双翅膀混沌系统, 其无量纲状态方程为

$$\begin{cases} \frac{\mathrm{d}x}{\mathrm{d}t} = a(y-x),\\ \frac{\mathrm{d}y}{\mathrm{d}t} = bx + 0.6y - zx,\\ \frac{\mathrm{d}z}{\mathrm{d}t} = g(y) - c, \end{cases}$$
(1)

其中 *a*, *b*, *c* $\in \mathbb{R}^+$, *x*, *y*, *z* 是状态变量, *g*(*y*) = 2*y*². 当 *a* = 1, *b* = 0.9, *c* = 0.32, 初始条件 为 $[0.1, 0.1, 0.1]^T$ 时, 图 1 为系统在 *y*-*z* 平面的 相图. 容易计算得系统的 3 个平衡点为 $Q_0(0, 0, 0)$, $Q_1(0.4, 0.4, 1.5)$ 和 $Q_2(-0.4, -0.4, 1.5)$. 对于平衡点 Q_0 可计算得其特征值为 $\lambda_1 = -1.441$, $\lambda_2 = 1.041$ 和 $\lambda_3 = 0$, 因此, Q_0 为不稳定的鞍点. 对于 Q_1 和 Q_2 , 其具有相同的特征值 $\lambda_1 = -0.7281$,



图 1 系统 (1) 在 y-z 平面吸引子相图

 $λ_1 = 0.1641 + 0.9230i 和 λ_3 = 0.1641 - 0.9230i, 三$ 个特征值中有一个是负数, 另外两个是实部为正 $的共轭复数, <math>Q_1$ 和 Q_2 是指标为 2 的不稳定鞍焦 平衡点. 通过文献 [21] 可知, 混沌吸引子的两个翅 膀是围绕着指标为 2 的不稳定的鞍焦平衡点 Q_1 和 Q_2 发展而来的. 该新三维混沌系统的三个 Lyapunov 指数分别为 $λ_{L1} = 0.1563$, $λ_{L2} = 0.0019$, $λ_{L3} = -0.5543$. 由于具有一个正的 Lyapunov 指数, 说明了系统 (1) 的混沌特性.

2.2 构造网格多翅膀混沌系统

混沌系统 (1) 和大多数广义 Lorenz 系统一样, 只能产生一个围绕着两个不稳定鞍焦平衡点发展 成的双翅膀的混沌吸引子.多翅膀 (多涡卷) 混沌 系统的设计准则在于通过设计合适的非线性函数 以扩展系统在平面或空间里指标为 2 的鞍焦平衡 点.基于这种思想将系统 (1) 中的 g(y) 改造为参数 可调多分段平方函数 $f_N(y)$,可以使得系统的翅膀 在 y 方向延伸.另外设计一种新的阶梯函数 $f_M(z)$ 并与符号函数 sgn(z) 组合,可以实现 z 方向翅膀的 延伸.图 2 给出了非线性函数 $f_N(y)$ 和 $f_M(z)$ 的图 形.构造出新的网格多翅膀混沌系统,其无量纲状 态方程为

$$\begin{cases} \frac{dx}{dt} = a(y - x), \\ \frac{dy}{dt} = 0.9x + 0.6y - zx \cdot f_M(z), \\ \frac{dz}{dt} = [f_N(y) - 0.32] \cdot \text{sgn}(z), \end{cases}$$

$$\begin{cases} f_N(y) = g(y) + \sum_{i=1}^N \{A_i [\text{sgn}(y + a_i) \\ -\text{sgn}(y - a_i) - 2]\}, \\ -\text{sgn}(y - a_i) - 2]\}, \\ f_M(z) = \text{sgn}(z) - \sum_{j=1}^M \{B_j [\text{sgn}(z + b_j) \\ +\text{sgn}(z - b_j)]\}, \end{cases}$$
(2a)

其中 $a = 1, A_i, a_i, B_j, b_j$ 均为可调参数. N, M 是 非线性函数中累加的项数, $0 \le i \le N, 0 \le j \le M$. 当 N = 0, M = 0 时, 累加项消失, 系统可产生 2×2 翅膀的混沌吸引子, 如图 3(a) 所示. 当 $N \ne 0$ 或 $M \ne 0$ 时, 为了使混沌吸引子的翅膀在空间里 均匀分布, 将非线性函数 $f_N(y)$ 和 $f_M(z)$ 的间隔取 为一致,即 $a_i = iK, b_j = jG$.通过研究,可调参数 之间满足以下关系式:

$$\begin{cases} \sum_{i=1}^{N} A_i = NK(NK + 0.8), \\ (1.5 + MG) \left(1 - 2\sum_{j=1}^{M} B_j \right) = 1.5. \end{cases}$$
(3)

取 K = 1, G = 3, 根据 (3) 式容易计算出可调参数 A_i, a_i, B_j, b_j 的取值如表 1 和表 2 所示.

表1 可调参数 A_i, a_i 的取值

N	A_1	A_2	A_3	a_1	a_2	a_3
1	1.8	_	_	1	_	_
2	1.8	3.8	_	1	2	_
3	1.8	3.8	5.8	1	2	3



	表 2	可调参数 B_j, b_j	的取值	
M	B_1	B_2	b_1	b_2
1	1/3	—	3	_
2	1/3	1/15	3	6

根据 (2a), (2b) 式结合表 1 和表 2, 可以产生任 意的 $(2N + 2) \times (2M + 2)$ 网格多翅膀混沌吸引 子, 网格翅膀的数量由 $f_N(y)$ 和 $f_M(z)$ 的具体形 式及可调参数决定.例如,当 N = 0, M = 1 时, 可以产生 2 × 4 翅膀的混沌吸引子如图 3(b) 所示. 当 N = 1, M = 0 时, 可以产生 4 × 2 翅膀的混沌吸 引子如图 3(c) 所示.图 3(d)—(f) 展示了几个更为复 杂的网格多翅膀吸引子的相图.图 4 所示为几类网 格多翅膀吸引子的时域波形 z(t), 表明系统轨线能 在 z 方向正半空间和负半空间里自由地往返穿越.



图 2 非线性函数图形 (a) 参数可调多分段平方函数 $f_N(y)$; (b) 新的阶梯函数 $f_M(z)$

3 系统的基本动力学特性

本节分析网格多翅膀混沌系统 (2a) 的基本动力学特性,包括系统的耗散性、平衡点分布、系统在时域和频域的分析以及随控制参数 *a* 改变时的分岔图与最大 Lyapunov 指数谱,并说明可调参数 *A_i*, *a_i*, *B_j*, *b_j* 的物理意义.

3.1 对称性和耗散性

对系统进行 (x, y, z) → (-x, -y, -z) 的变量 替换, 其表达形式不变, 易知系统 (2a) 关于原点对 称. 由于

$$\nabla V = \frac{\partial f_1}{\partial x} + \frac{\partial f_2}{\partial y} + \frac{\partial f_3}{\partial z} = -1 + 0.6$$

$$= -0.4 < 0,$$
 (4)

则系统 (2a) 是耗散的, 且以指数形式收敛: $\frac{dV}{dt} = e^{-0.4t}$,体积元 V_0 在时刻 t 时收缩为体积 元 $V_0e^{-0.4t}$,即意味着当 $t \to \infty$ 时,所有的系统轨 迹都会被限制在体积为零的集合上,它的渐进行为 会被固定在吸引子上.

3.2 平衡点分布及其稳定性

根据 (2a) 式, 令 $\frac{\mathrm{d}x}{\mathrm{d}t} = \frac{\mathrm{d}y}{\mathrm{d}t} = \frac{\mathrm{d}z}{\mathrm{d}t} = 0$, 得平衡点 方程为

$$\begin{cases} (y-x) = 0, \\ 0.9x + 0.6y - xz \cdot f_M(z) = 0, \\ [2y^2 - 0.32 + f_N(y)] \cdot \operatorname{sgn}(z) = 0. \end{cases}$$
(5)

由 (5) 式求得除平衡点 Q(0,0,0) 外, 其余平衡 点 $Q(x_{\pm n}^{(q)}, y_{\pm n}^{(q)}, z_{\pm m}^{(q)})$ 的表达式为

$$\begin{cases} x_{\pm n}^{(q)} = y_{\pm n}^{(q)} = \begin{cases} \pm 0.4 \quad (n = 0), \\ \pm \sqrt{0.16 + \sum_{i=1}^{n} A_i} & (1 \le n \le N) \end{cases} \\ z_{\pm m}^{(q)} = \begin{cases} \pm 1.5 \quad (m = 0), \\ \pm \frac{1.5}{1 - 2\sum_{j=1}^{m} B_j} & (1 \le m \le M). \end{cases} \end{cases}$$

3, M = 2, 得 y-z 相平面上的 48 个平衡点分布 如图 5 所示,图中用 • 表示平衡点.易知通过引 入参数可调多分段平方函数 f_N(y) 和新的阶梯函 数 $f_M(z)$ 可将原系统中的两个不稳定鞍焦平衡点 扩展成为 $(2N+2) \times (2M+2)$ 个不稳定的鞍焦 平衡点. 可计算得 8×6 翅膀混沌吸引子的平衡 点 $Q(x_{+n}^{(q)}, y_{+n}^{(q)}, z_{+m}^{(q)})$ 为

(7)



图 3 网格多翅膀混沌吸引子 y-z 平面相图 (a) 2 × 2 翅膀; (b) 2 × 4 翅膀; (c) 4 × 2 翅膀; (d) 4 × 4 翅膀; (e) 4 × 6 翅膀; (f) 8×6翅膀

依据 (2a) 和 (2b) 式将系统线性化处理, 可得在 平衡点 $Q(x_{\pm n}^{(q)}, y_{\pm n}^{(q)}, z_{\pm m}^{(q)})$ 处的 Jacobin 矩阵为

$$J_Q = \begin{bmatrix} -1 & 1 & 0\\ 0.9 - z_{\pm m}^{(q)} \cdot K_1 & 0.6 & -x_{\pm n}^{(q)} \cdot K_1\\ 0 & 4y_{\pm n}^{(q)} \cdot K_2 & 0 \end{bmatrix},$$
(8)

其中 $K_1 = f_M(z_{\pm m}^{(q)}), K_2 = \operatorname{sign}(z_{\pm m}^{(q)})$ 是在相应平 衡点处非线性函数的取值.为了考察系统的稳定性, 考虑每一个平衡点所对应的 Jacobin 矩阵并计算其 特征值,相关的结果在下式中给出:

$$\begin{split} Q(x_{\pm 0}^{(q)}, y_{\pm 0}^{(q)}, z_{\pm 0}^{(q)}) &: \gamma_1 = -0.7281\sigma_1 \pm j\omega_1 = 0.1641 \pm 0.9230i, \\ Q(x_{\pm 0}^{(q)}, y_{\pm 0}^{(q)}, z_{\pm 1}^{(q)}) &: \gamma_1 = -0.6160\sigma_1 \pm j\omega_1 = 0.1080 \pm 0.5785i, \\ Q(x_{\pm 0}^{(q)}, y_{\pm 0}^{(q)}, z_{\pm 2}^{(q)}) &: \gamma_1 = -0.5697\sigma_1 \pm j\omega_1 = 0.0849 \pm 0.4663i, \\ Q(x_{\pm 1}^{(q)}, y_{\pm 1}^{(q)}, z_{\pm 2}^{(q)}) &: \gamma_1 = -0.9393\sigma_1 \pm j\omega_1 = 0.2697 \pm 2.8764i, \\ Q(x_{\pm 1}^{(q)}, y_{\pm 1}^{(q)}, z_{\pm 1}^{(q)}) &: \gamma_1 = -0.8662\sigma_1 \pm j\omega_1 = 0.2331 \pm 1.7213i, \\ Q(x_{\pm 1}^{(q)}, y_{\pm 1}^{(q)}, z_{\pm 2}^{(q)}) &: \gamma_1 = -0.8199\sigma_1 \pm j\omega_1 = 0.2100 \pm 1.3668i, \\ Q(x_{\pm 2}^{(q)}, y_{\pm 2}^{(q)}, z_{\pm 0}^{(q)}) &: \gamma_1 = -0.9726\sigma_1 \pm j\omega_1 = 0.2881 \pm 4.8497i, \\ Q(x_{\pm 2}^{(q)}, y_{\pm 2}^{(q)}, z_{\pm 1}^{(q)}) &: \gamma_1 = -0.9088\sigma_1 \pm j\omega_1 = 0.2544 \pm 2.2373i, \\ Q(x_{\pm 3}^{(q)}, y_{\pm 3}^{(q)}, z_{\pm 0}^{(q)}) &: \gamma_1 = -0.9876\sigma_1 \pm j\omega_1 = 0.2938 \pm 6.8362i, \\ Q(x_{\pm 3}^{(q)}, y_{\pm 3}^{(q)}, z_{\pm 1}^{(q)}) &: \gamma_1 = -0.9658\sigma_1 \pm j\omega_1 = 0.2829 \pm 3.9849i, \\ Q(x_{\pm 3}^{(q)}, y_{\pm 3}^{(q)}, z_{\pm 2}^{(q)}) &: \gamma_1 = -0.9470\sigma_1 \pm j\omega_1 = 0.2535 \pm 3.1131i. \end{split}$$

计算结果表明,图 5 中用 ● 表示的 48 个平 衡点均为指标为 2 的鞍焦平衡点,并且每一个指 标为2的鞍焦平衡点都能产生一个与之对应的 翅膀.

(9)



图 4 网格多翅膀混沌吸引子时域波形 z(t) (a) 2 × 4 翅膀; (b) 4 × 2 翅膀; (c) 4 × 6 翅膀; (d) 8 × 6 翅膀



图 5 8×6 翅膀混沌吸引子 y-z 相平面平衡点分布示意图

3.3 时域波形、功率谱、分岔图及最 大 Lyapunov 指数谱

图 6(a) 为系统 (2a) 的时域波形 y(t), 结合图 3 可以看出其相轨道是在一定的区域内无限填充或游荡, 具有典型的非周期特性. 图 6(b) 所示为系统 (2a) 的功率谱 lg |y|, 可以看出其在一定频率范围内是连续谱, 进一步表现了其非周期特性. 根据 (2a) 和 (2b) 式, 计算随参数 a 变化的分岔图和最大 Lyapunov 指数 LE_{max} 谱如图 6(c) 和 (d) 所示, 可以看出系统 (2a) 在一定的范围内具有一个正的 Lyapunov 指数,并且分岔图和最大 Lyapunov 指数谱有很好的一致性. 因此, 从系统 (2a) 的各个相图、时域波形、功率谱、分岔图以及最大 Lyapunov 指数 谱, 可得该系统为混沌系统.

3.4 可调参数的物理意义

下面分析可调参数 A_i, a_i, B_j, b_j 的物理意义.

根据 (6) 式, *A_i*, *B_j* 可以控制平衡点的位置. 由于 系统的翅膀是围绕着指标为 2 的不稳定鞍焦平衡 点发展的, 故 *A_i*, *B_j* 可以控制翅膀的相对位置. 根 据 (2b) 式及图 5, 参数 *a_i*, *b_j* 可以控制引入非线性 函数的间隔, 以 *a_i* 和 *b_j* 为边界线所构成的如图 5 中的阴影区域 *V*(±*n*, ±*m*)则可以控制翅膀的大小. 参数 *A_i*, *a_i*, *B_j*, *b_j* 均有很大的可调节范围.

4 电路设计及仿真

对本文所提出的网格多翅膀混沌系统进行模 拟电路的整体设计如图 7 所示.电路设计中运用 到了线性电阻、线性电容、模拟乘法器和运算 放大器.其中模拟乘法器采用 AD633,乘法系数 为 0.1.集成运算放大器采用 TL082,电源供电电 压为 $\pm E_{sat} = \pm 15$ V,饱和值 $\pm |V_{sat}| = \pm 13.5$ V. 此外, $\tau_0 = R_0C_0$ 为时间尺度变化因子,同时也是 积分器的积分常数.利用时间尺度变换因子,可 改变混沌信号在时域中变化的快慢以及混沌信号 频谱的分布范围.合理选择时间尺度变换因子的 大小, 对混沌电路的设计是十分重要的. 在实验中 取 $R_0 = 1 \text{ k}\Omega$, $C_0 = 1 \text{ nF}$.



图 6 动力学特性分析 (a) 时域波形 y(t); (b) 功率谱 lg |y|; (c) 分岔图; (d) 最大 Lyapunov 指数谱



图 7 网格多翅膀混沌系统整体设计电路图

以 6×6 网格多翅膀混沌吸引子为例进行子电路的设计,其中参数可调多分段平方函数 $f_N(y)$ 的电路设计如图 8(a) 所示,阶梯函数 $f_M(z)$ 的电路设计分别如图 8(b) 所示. 值得强调的是通过利用如图 8 中的开关 S 控制不同数量的模块接入,可以对

自然数 N 和 M 的值进行灵活的调整. 图 9 所示为 网格多翅膀混沌吸引子的电路仿真结果,可以看到 电路仿真实验结果和数值仿真结果基本是一致的, 验证了理论分析和电路设计的正确性以及电路设 计网格多翅膀混沌吸引子的可行性.



图 8 非线性函数产生电路 (a)参数可调多分段平方函数 $f_N(y)$; (b) 阶梯函数 $f_M(z)$



图 9 网格多翅膀混沌吸引子电路仿真图 (a) 4×4 翅膀; (b) 4×6 翅膀

5 结 论

提出了一个新三维二次混沌系统,该系统能产 生一个典型的双翅膀混沌吸引子.通过研究设计合 适的非线性函数可以将该双翅膀混沌系统改进为 一个产生网格多翅膀吸引子的混沌系统. 该网格多翅膀系统的主要特征是可调参数可以灵活地调整 在相空间 y 方向和 z 方向指标为 2 的鞍焦平衡点 的分布,从而可以方便地控制混沌吸引子翅膀的数 量、大小及相对位置. 通过理论分析和数值仿真, 分析了该网格多翅膀混沌系统的基本动力学特性. 最后设计了实现该网格多翅膀混沌系统的模拟电 路,电路仿真结果与数值模拟结果的一致性证实了 该构造方法的可行性.

- [1] Chien T, Liao T L 2005 Chaos Soliton. Fract. 24 241
- [2] Li R H, Xu W, Li S 2007 Chin. Phys. B 16 1591
- [3] Niu Y D, Ma W Q, Wang R 2009 Acta Phys. Sin. 58 2934 (in Chinese) [牛永迪, 马文强, 王荣 2009 物理学报 58 2934]
- [4] Liu Y R, Wu Z M, Wu J G, Li P, Xia G Q 2012 Acta Phys. Sin.
 61 024203 (in Chinese) [刘宇然, 吴正冒, 吴加贵, 李萍, 夏光琼 2012 物理学报 61 024230]
- [5] Suykens J A K, Vandewalle J 1993 IEEE Trans. Circuits Syst. I 40 861
- [6] Bao B C, Zhu L, Wang X F, Zhong L, Xu J P 2010 International Conference on Communications, Circuit and Systems (ICCCAS) Changchun, China, July 28–30, 2010 p747
- [7] Chen S B, Zeng Y C, Xu M L, Chen J S 2011 Acta Phys. Sin. 60 020507 (in Chinese) [陈仕必, 曾以诚, 徐茂林, 陈家胜 2011 物 理学报 60 020507]
- [8] Zhang C X, Yu S M 2009 Acta Phys. Sin. 58 120 (in Chinese) [张 朝霞, 禹思敏 2009 物理学报 58 120]
- [9] Dadras S, Momeni H R 2009 Phys. Lett. A 373 3637
- [10] Chen Y, Yang Y Q 2010 Chin. Phys. B **19** 120510
- [11] Chen Z Q, Yang Y, Yuan Z Z 2008 Chaos Soliton. Fract. 38 1187
- [12] Liu X Y 2009 Chin. Phys. Lett. 26 0504
- [13] Wang F Z, Qi G Y, Chen Z Q, Yuan Z Z 2007 Acta Phys. Sin. 56

3137 (in Chinese) [王繁珍, 齐国元, 陈曾强, 袁著祗 2007 物理 学报 56 3137]

- [14] Hu S G 2009 Acta Phys. Sin. 58 3734 (in Chinese) [胡四国 2009 物理学报 58 3743]
- [15] Yu F, Wang C H, Yin J W, Xu H 2012 Acta Phys. Sin. 61 020506 (in Chinese) [余飞, 王春华, 尹晋文, 徐浩 2012 物理学报 61 020506]
- [16] Zhang C X, Yu S M, Lü J H, Chen G R 2008 The 9th International Conference for Yong Computer Scientists Hunan, China, November 18–21, 2008 p2804
- [17] Bao B C, Wang X F, Xu J P 2010 International Workshop on Chaos-Fractals Theories and Applications (IWCFTA) Kunming, China, October 29–31, 2010 p211
- [18] Yu S M, Lü J H, Tang W K S, Chen G R 2008 IEEE International Symposium on Circuits and Systems Seattle, USA, May 18–21, 2008 p768
- [19] Yu S M, Tang W K S, Lü J H, Chen G R 2008 IEEE Trans. Circuits Syst. II 55 1168
- [20] Yu S M, Lü J H, Chen G R, Yu X H 2010 IEEE Trans. Circuits Syst. II 57 803
- [21] Qi G Y, Wyk B J, Wyk M A 2007 Chaos Soliton. Fract. 40 2016

A new grid multi-wing chaotic system and its circuit implementation

Zhou Xin Wang Chun-Hua[†] Guo Xiao-Rong

(College of Information Science and Engineering, Hunan University, Changsha 410082, China)

(Received 13 February 2012; revised manuscript received 10 April 2012)

Abstract

In this paper, a new three-dimensional autonomous chaotic system is proposed. However, the structural form of the new chaotic system is limited to a double-wing like most Lorenz-like systems. According to the equilibrium points and topological structure of this double-wing chaotic system we design some appropriate nonlinear functions for it. Then, the new double-wing chaotic system can be modified into a grid multi-wing chaotic system. Basic dynamical properties of the system are studied by theoretical analysis and numerical simulation, which proves the chaotic behaviors of this new grid multi-wing chaotic system. Finally, an oscillator circuit is designed for implementation. The circuit simulation results are in good agreement with the numerical simulation results.

Keywords: new three-dimensional chaotic system, equilibrium points, nonlinear functions, grid multi-wing chaotic attractors

PACS: 05.45.Ac, 05.45.Pq

[†] E-mail: wch1227164@sina.com