

忆感器文氏电桥振荡器

许碧荣 王光义

Meminductive Wein-bridge chaotic oscillator

Xu Bi-Rong Wang Guang-Yi

引用信息 Citation: [Acta Physica Sinica](#), 66, 020502 (2017) DOI: 10.7498/aps.66.020502

在线阅读 View online: <http://dx.doi.org/10.7498/aps.66.020502>

当期内容 View table of contents: <http://wulixb.iphy.ac.cn/CN/Y2017/V66/I2>

您可能感兴趣的其他文章

Articles you may be interested in

[基于忆阻器的时滞混沌系统及伪随机序列发生器](#)

[A memristor-based time-delay chaotic systems and pseudorandom sequence generator](#)

[物理学报.2017, 66\(3\): 030502](#) <http://dx.doi.org/10.7498/aps.66.030502>

[磁控二氧化钛忆阻混沌系统及现场可编程逻辑门阵列硬件实现](#)

[A memristor-based chaotic system and its field programmable gate array implementation](#)

[物理学报.2016, 65\(12\): 120503](#) <http://dx.doi.org/10.7498/aps.65.120503>

[离子迁移忆阻混沌电路及其在语音保密通信中的应用](#)

[Chaotic circuit of ion migration memristor and its application in the voice secure communication](#)

[物理学报.2015, 64\(21\): 210507](#) <http://dx.doi.org/10.7498/aps.64.210507>

[一种参数优化的混沌信号自适应去噪算法](#)

[A parameter optimization nonlinear adaptive denoising algorithm for chaotic signals](#)

[物理学报.2015, 64\(4\): 040503](#) <http://dx.doi.org/10.7498/aps.64.040503>

[一类时变时滞混沌系统的参数辨识方法](#)

[A method of identifying parameters of a time-varying time-delay chaotic system](#)

[物理学报.2015, 64\(24\): 240506](#) <http://dx.doi.org/10.7498/aps.64.240506>

忆感器文氏电桥振荡器*

许碧荣¹⁾²⁾ 王光义^{1)†}

1) (杭州电子科技大学, 现代电路与智能信息研究所, 杭州 310018)

2) (武夷学院机电工程学院, 武夷山 354300)

(2016年7月29日收到; 2016年11月5日收到修改稿)

为了探索新型忆感器的特性, 提出了一种新的忆感器模型, 该模型考虑了内部变量的影响, 更符合未来实际忆感器的性能。建立了其等效电路, 分析了其特性。利用该忆感器模型, 设计了一种忆感器文氏电桥混沌振荡器, 分析了系统的稳定性和动力学行为。研究发现, 此系统不仅存在周期、拟周期和混沌等多种状态, 还发现了一些重要的动力学现象, 如恒 Lyapunov 指数谱、非线性调幅、共存分岔模式和吸引子共存等复杂非线性现象, 说明了这些特殊现象的基本机理和潜在应用。最后进行电路实验验证, 验证了该振荡器的混沌特性。

关键词: 忆感器, 文氏电桥, 混沌, 吸引子共存

PACS: 05.45.-a, 05.45.Jn, 05.45.Pq

DOI: 10.7498/aps.66.020502

1 引言

Chua(蔡少棠)在1971年提出忆阻器模型^[1], 2008年, HP实验室实现了纳米级忆阻器^[2,3]。由于忆阻器在存储、神经网络和电路设计等多方面具有潜在的应用价值, 因此引起了学术界的广泛兴趣^[4–9]。2008年, Di Ventra等^[10]将忆阻器概念进行拓展, 提出了忆感器和忆容器。但是, 相对于忆阻器而言, 对忆感器和忆容器的研究相对较少, 有必要开展忆感器和忆容器物理特性及其应用的预先研究。

忆容器和忆感器的概念最早出现在1978年的欧洲电路理论与设计会议(ECCTD)上, 由Chua^[11]在其特邀报告中作为两种新型电路元件而提出, 2003年Chua^[12]正式定义了此两种记忆元件, 尤其给出了电路元件的(α, β)阶分类, 把忆阻器、忆感器和忆容器分别定义为(-1, -1)阶、(-2, -1)阶和(-1, -2)阶电路元件。2008年, Di Ventra等^[10]在伯克利举行的忆阻器研讨会上正式提出了忆感器和忆容器的定义与电路符号。2009年

Chua^[13]在IEEE专家短训班上的辅导报告可帮助读者进一步理解忆感器的概念。

虽然还未报道物理实现的忆感器元件, 但已经发现或预测了忆感现象的存在。可以设想, 一个简单的实际忆感器可用某种磁芯材料来实现, 其忆感效应依赖于磁场的历史^[10]。实际上已经发现某些绝缘材料具有忆感器效应^[14], 也出现了利用自旋霍尔磁电阻实现忆感器的报道^[15]。

忆感器建模是忆感器特性和应用研究的基础。因此, 自忆感器提出之后, 出现了一些接地和浮地的忆感器模拟器^[16–20]和SPICE模型^[21,22], 用以仿真忆感器的物理特性。文献[15]提出了忆感器的一种物理实现的方法, 文献[19, 23]分析了忆感器串并联的规律。由于忆感器与忆阻器一样也具有非线性记忆特性, 也可利用它来设计混沌振荡器, 近来出现了少量对忆感器混沌振荡器的研究^[24,25]。然而文献[24, 25]采用了较理想的忆感器模型, 未考虑忆感器内部变量的影响, 其忆感器振荡器基于Chua电路来设计, 含有线性电感元件, 体积大难以集成化, 难以产生低频信号, 且其实验电路为基于数学模型的等效运算电路, 而非基于实际元件建立

* 国家自然科学基金(批准号: 61271064, 60971046, 61401134)、浙江省自然科学基金(批准号: LZ12F01001, LQ14F010008)、福建省自然科学基金(批准号: 2016J01761)和浙江省重点科技创新团队(批准号: 2010R50010)资助的课题。

† 通信作者。E-mail: wanggyi@163.com

的实际电路。而文氏电桥混沌振荡器^[26,27]具有振荡稳定、波形良好和振荡频率宽等优点。然而,到目前为止未出现任何形式的忆感器文氏电桥混沌振荡器,因此,有必要开展这方面的研究,探索忆感器文氏电桥振荡器的特性。

本文将忆感器模型进行拓展,提出了一种新的模型,该模型考虑了忆感器内部变量的影响,建立其等效电路,分析其特性,并在此基础上,设计了一种基于忆感器的文氏电桥混沌振荡器,分析了其动力学特性,并进行电路实验验证。与文献[24]等相比,该振荡器还出现了一些重要的特殊现象,如恒定Lyapuno指数与恒定混沌振荡、非线性调幅、共存吸引子和共存分岔等。

2 忆感器模型及其等效电路

文献[10]提出了忆感器的一般概念与一般模型,时不变忆感器可定义为

$$i_M = L^{-1}(\rho, \varphi)\varphi, \quad \frac{d\rho}{dt} = f(\rho, \varphi), \quad (1)$$

式中 L^{-1} 是电感的倒数, i_M 是流过忆感器的电流, φ 是忆感器的磁通量, ρ 是忆感器的内部状态量。

从(1)式看出,一般情况下状态变量的变化率 $d\rho/dt$ 与磁通和该变量自身相关。但为了简便,对忆阻器、忆容器和忆感器的建模大都采用一种特例下的简化模型,即忽略内部变量 ρ 对 $d\rho/dt$ 的影响。如在HP忆阻器中仅考虑电荷的影响^[3],即 $d\rho/dt = f(\rho, q) = aq$,其中 a 为系数;在忆感器模型中仅考虑磁通 φ 的影响^[10],即 $d\rho/dt = f(\rho, \varphi) = A\varphi$,其中 A 为系数,这些模型

可认为是理想模型。

而实际器件的内部情况要复杂得多,往往要考虑内部状态变量 ρ 对其导数的影响(这个导数可能是粒子的漂移速率,如HP忆阻器;或是磁性材料中引起电感变化的磁性材料某种参数的变化率)。例如,文献[3]在提出忆阻器简化的理想模型之后,为考虑实际器件内部变量的影响,在内部变量 w 的导数 dw/dt 中增加了一个关于变量 w 函数的乘积项;从已实现的忆阻器看,许多忆阻器并不是理想的忆阻器模型,而是广义的忆阻器模型或忆阻系统^[2,3,28,29]。忆感器较忆阻器难以实现,但从文献[15]利用自旋霍尔磁电阻实现的一种忆感器看,其模型并不是理想模型。因此,从一般意义考虑并着眼于未来可实现的实际忆感器,其内部状态量 ρ 对时间 t 的导数,一般情况下会受内部状态量自身的影响。考虑了这个因素后,本文提出如下忆感器模型:

$$i_M = C\rho - D\rho\varphi^2, \quad \frac{d\rho}{dt} = A\varphi - B\rho, \quad (2)$$

其中 A, B, C, D 为系数, ρ 为忆感器内部状态变量(对应(1)式的 x) $f(\rho, \varphi) = A\varphi - B\rho$ 中的第一项 $A\varphi$ 为磁通对 $d\rho/dt$ 的贡献,第二项 $B\rho$ 反映了忆感器内部状态变量对其变化率的影响。(2)式与(1)式相比,忆感倒数为 $L^{-1}(\rho, \varphi) = C\rho/\varphi - D\rho\varphi$ 。该忆感倒数反映了在一个实际的忆感器中,其忆感值(或忆感倒数值)一方面与磁通量 φ 有关,另一方面还与其内部变量 ρ 有关,两者交互影响。例如,一个简单的实际忆感器可用某种磁芯材料来实现,其忆感效应依赖于磁场的历史,即与磁通有关^[10];除此之外还依赖于这种材料的某个参数,如磁场变化率、

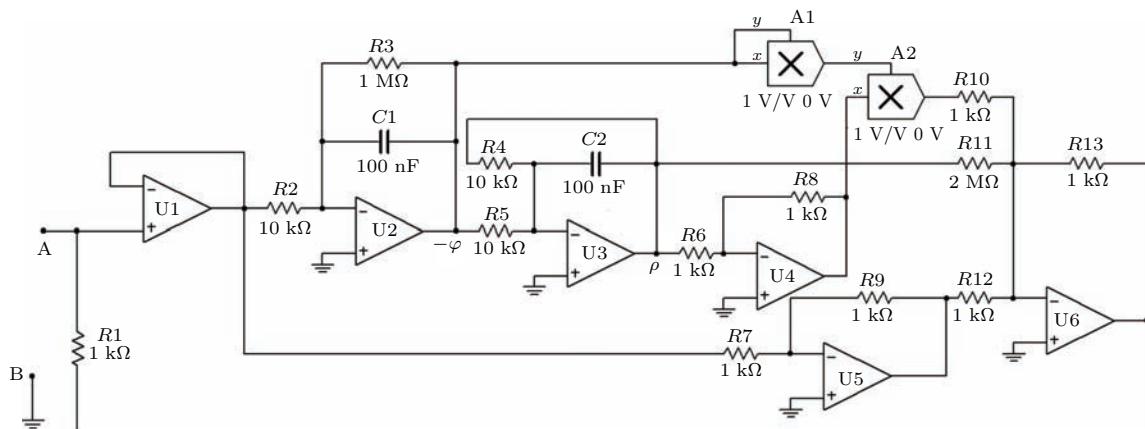


图1 忆感器的等效电路

Fig. 1. Equivalent circuit of the meminductor.

磁化率等。再如某些绝缘材料也有忆感器的效应^[14]。另外忆感效应还可通过改变电感的匝数和形状来实现, 如文献[30]引入了一个类似滑动变阻器的忆感器模型, 此模型中忆感器的中间滑动头到任一端的距离即是一个内部状态变量, 显然其忆感或忆感倒数值与这个变量相关。

为了进一步研究此忆感器, 利用 Multisim 软件建立了如图 1 所示的等效电路。若输入端 AB 接输入电压 v , 由等效电路可得:

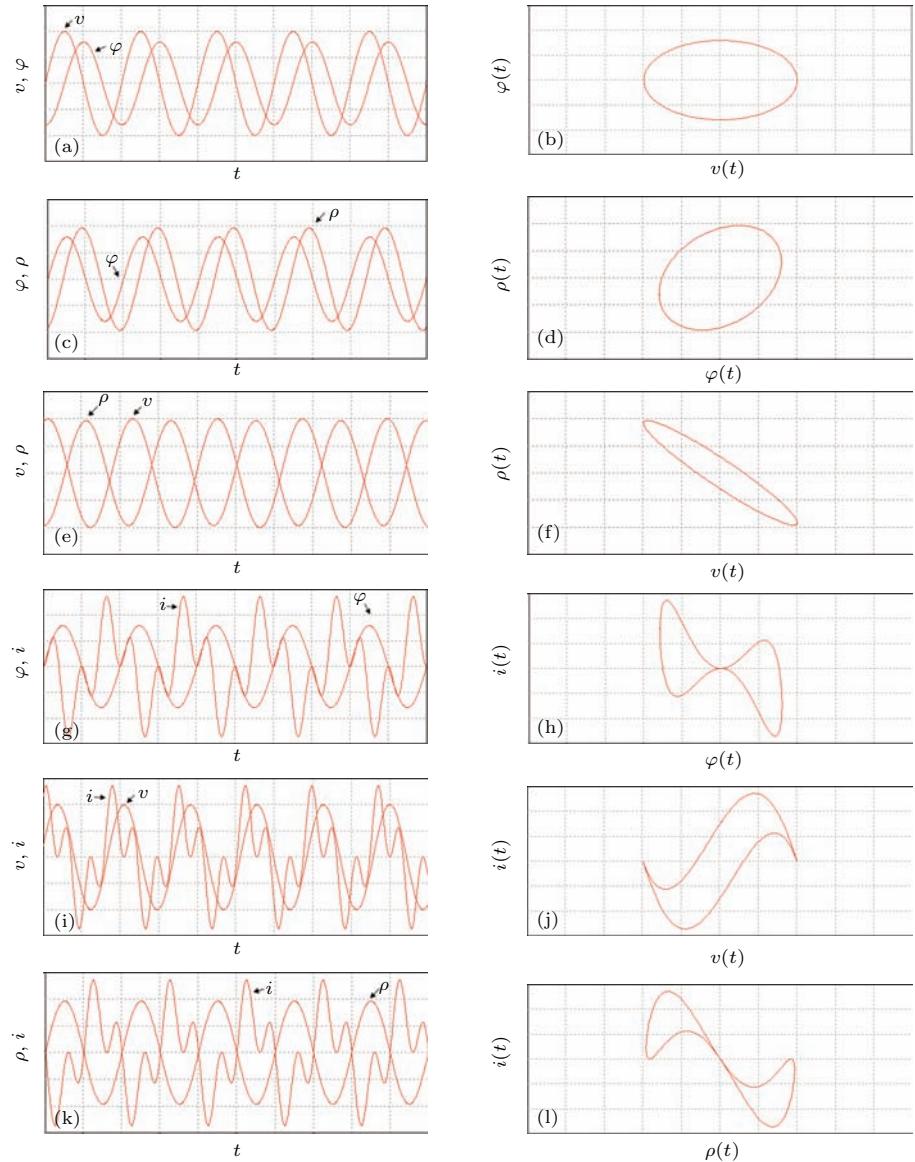


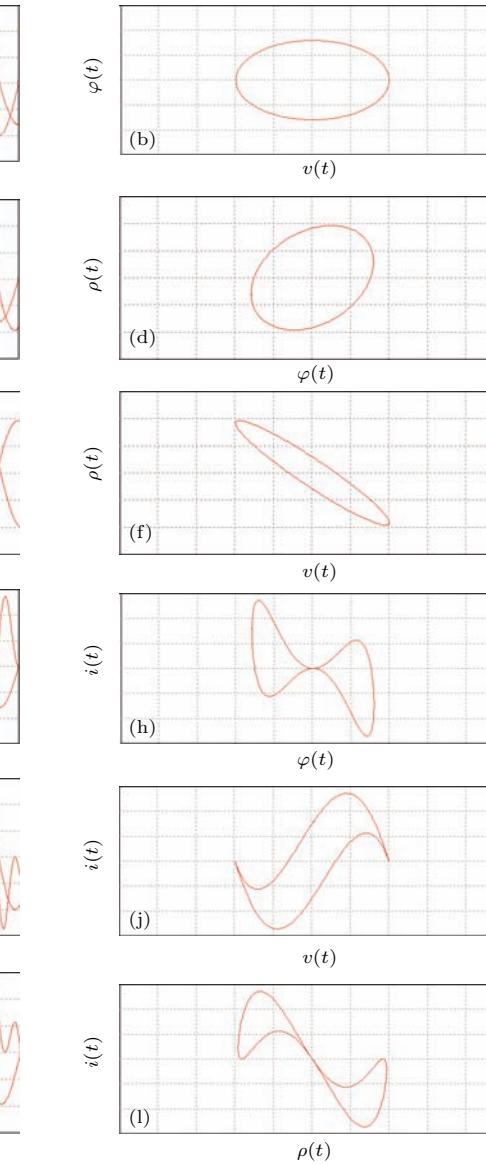
图 2 电路的电压、电流、磁通量、状态变量测试结果 (a) $v(t)$ 和 $\varphi(t)$ 的波形; (b) $v-\varphi$ 特性曲线; (c) $\varphi(t)$ 和 $\rho(t)$ 的波形; (d) $\varphi-\rho$ 特性曲线; (e) $v(t)$ 和 $\rho(t)$ 的波形; (f) $v-\rho$ 特性曲线; (g) $\varphi(t)$ 和 $i(t)$ 的波形; (h) $\varphi-i$ 特性曲线; (i) $v(t)$ 和 $i(t)$ 的波形; (j) $v-i$ 特性曲线; (k) $\rho(t)$ 和 $i(t)$ 的波形; (l) $\rho-i$ 特性曲线

Fig. 2. Test results of voltage, current, magnetic flux and state variable of the circuit: (a) Time-domain waveforms of $v(t)$ and $\varphi(t)$; (b) characteristic curve of $v-\varphi$; (c) time-domain waveforms of $\varphi(t)$ and $\rho(t)$; (d) characteristic curve of $\varphi-\rho$; (e) time-domain waveforms of $v(t)$ and $\rho(t)$; (f) characteristic curve of $v-\rho$; (g) time-domain waveforms of $\varphi(t)$ and $i(t)$; (h) characteristic curve of $\varphi-i$; (i) time-domain waveforms of $v(t)$ and $i(t)$; (j) characteristic curve of $v-i$; (k) time-domain waveforms of $\rho(t)$ and $i(t)$; (l) characteristic curve of $\rho-i$.

$$\begin{aligned} i_M &= \frac{R_{13}}{R_1 R_{11}} \rho - \frac{R_{13}}{R_1 R_{10}} \rho \varphi^2 + v - \frac{R_{13}}{R_{12}} \cdot \frac{R_9}{R_7} v, \\ \frac{d\rho}{dt} &= \frac{1}{R_5 C_2} \varphi - \frac{1}{R_4 C_2} \rho. \end{aligned} \quad (3)$$

由于电路中的 $R_7 = R_9$, $R_{12} = R_{13}$, 则(3)式简化为

$$\begin{aligned} i_M &= \frac{R_{13}}{R_1 R_{11}} \rho - \frac{R_{13}}{R_1 R_{10}} \rho \varphi^2, \\ \frac{d\rho}{dt} &= \frac{1}{R_5 C_2} \varphi - \frac{1}{R_4 C_2} \rho. \end{aligned} \quad (4)$$



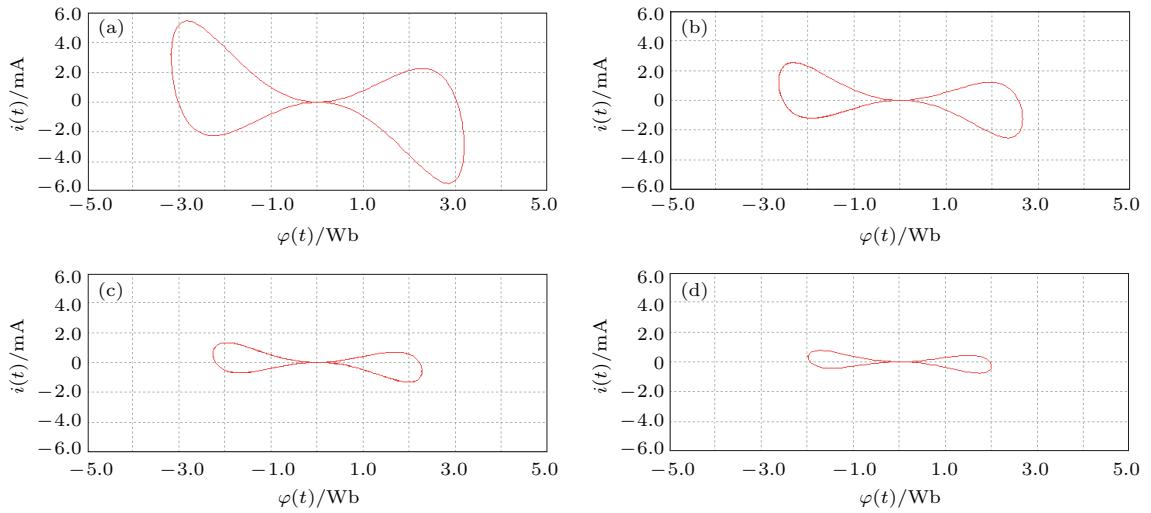
图3 忆感器的 φ - i 特性图 (a) $f = 500$ Hz; (b) $f = 600$ Hz; (c) $f = 700$ Hz; (d) $f = 800$ Hz

Fig. 3. φ - i hysteresis loop of the meminductor in conditions of (a) $f = 500$ Hz; (b) $f = 600$ Hz; (c) $f = 700$ Hz; (d) $f = 800$ Hz.

与(2)比较, 可得 $A = \frac{1}{R_5 C_2}$, $B = \frac{1}{R_4 C_2}$, $C = \frac{R_{13}}{R_1 R_{11}}$, $D = \frac{R_{13}}{R_1 R_{10}}$. 将电路的电阻和电容的取值如图1所示, 在电路的输入端AB加入 $v_m = 10$ V, $f = 500$ Hz 正弦交流信号, 利用 R_1 两端的电压采集流过忆感器的电流, 检测电路的电压、电流、磁通量、状态变量, 其结果如图2所示. 由图2可得, 电压、磁通量、状态变量仍为正弦波, 只是幅度、相位不一样, 任意两者间的相图为椭圆曲线, 电压、磁通量的相图为正椭圆, 另外两个相图为斜椭圆; 而电流波形不是正弦波, 它与磁通量、状态变量的相图是磁滞回线, 而与电压的相图不是磁滞回线. 若改变输入正弦交流信号的频率, 得到的 φ - i 特性如图3所示, 与常见的忆感器模型一样, 呈现紧致的滞回曲线, 并且随着频率的提高, 磁滞回线的环面越来越小, 磁滞回线的直线距离也越来越小. 由图3可知, 此忆感器是有源忆感器, 若要求的是无源忆感器, 只需将(2)式的系数改变, 即可得到.

3 忆感器文氏电桥混沌系统

3.1 忆感器文氏电桥混沌系统模型

下面利用(2)式所述的忆感器, 建立如图4所示的忆感器文氏电桥混沌振荡器. 根据基尔霍夫定律、电桥特性和元件特性关系, 可得如下的电路的动态方程:

$$\frac{d\rho}{dt} = A\varphi - B\rho,$$

$$\begin{aligned} \frac{d\varphi}{dt} &= v_1 - R_2(C\rho - D\rho\varphi^2), \\ C_1 \frac{dv_1}{dt} &= \frac{R_5}{R_4}v_1 - v_2 - (C\rho - D\rho\varphi^2) - \frac{v_1}{R_1}, \\ C_2 \frac{dv_2}{dt} &= \frac{R_5}{R_4}v_1 - v_2. \end{aligned} \quad (5)$$

若令 $\rho = x$, $\varphi = y$, $v_1 = z$, $v_2 = w$, $\frac{1}{R_3 C_1} = \frac{1}{R_3 C_2} = 1$, $A = a$, $B = b$, $\frac{C}{C_1} = c$, $\frac{D}{C_1} = d$, $\frac{R_5}{R_4 R_3 C_1} = \frac{R_5}{R_4 R_3 C_2} = e$, $R_2 C_1 = f$, $\frac{1}{R_1 C_1} = g$, 则方程(5)可变换为:

$$\begin{aligned} \frac{dx}{dt} &= ay - bx, \quad \frac{dy}{dt} = z - f(cx - dxy^2), \\ \frac{dz}{dt} &= (ez - u) - (cx - dxy^2) - gz, \\ \frac{du}{dt} &= ez - u. \end{aligned} \quad (6)$$

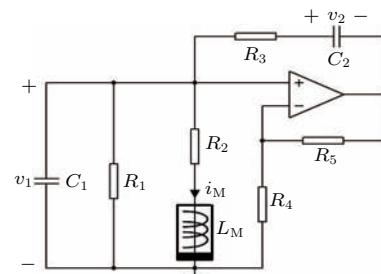


图4 忆感器文氏电桥混沌系统模型

Fig. 4. Model of the meminductive Wein-bridge chaotic system.

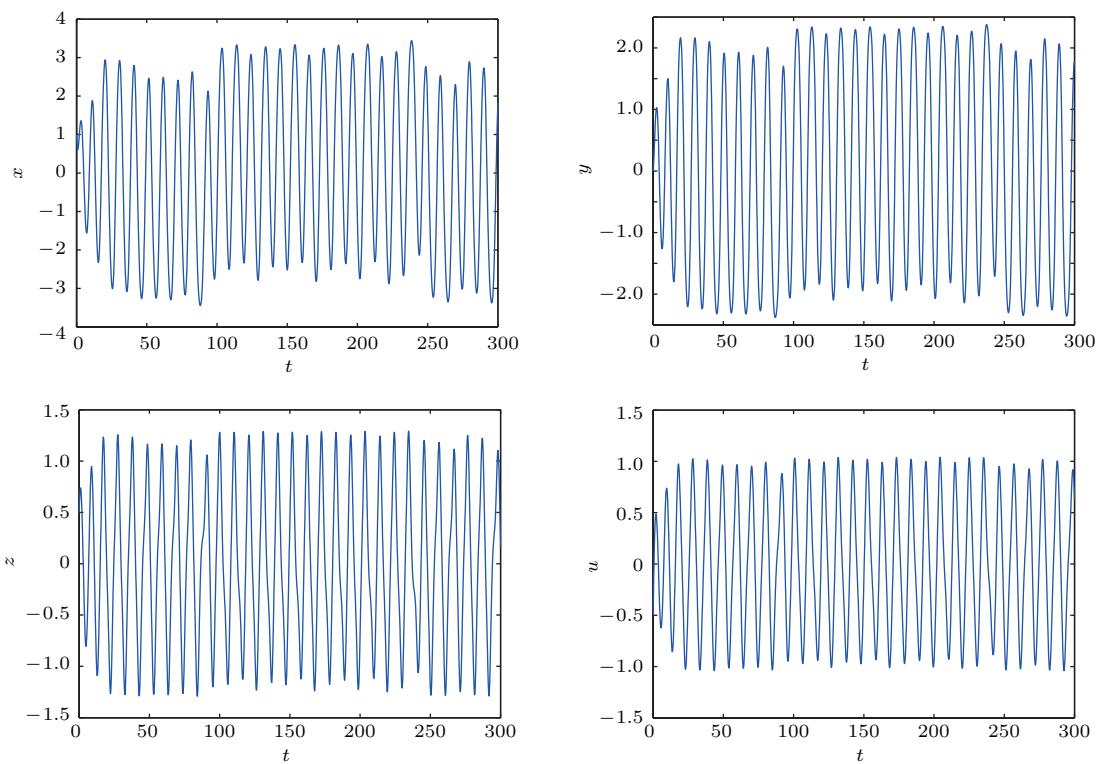
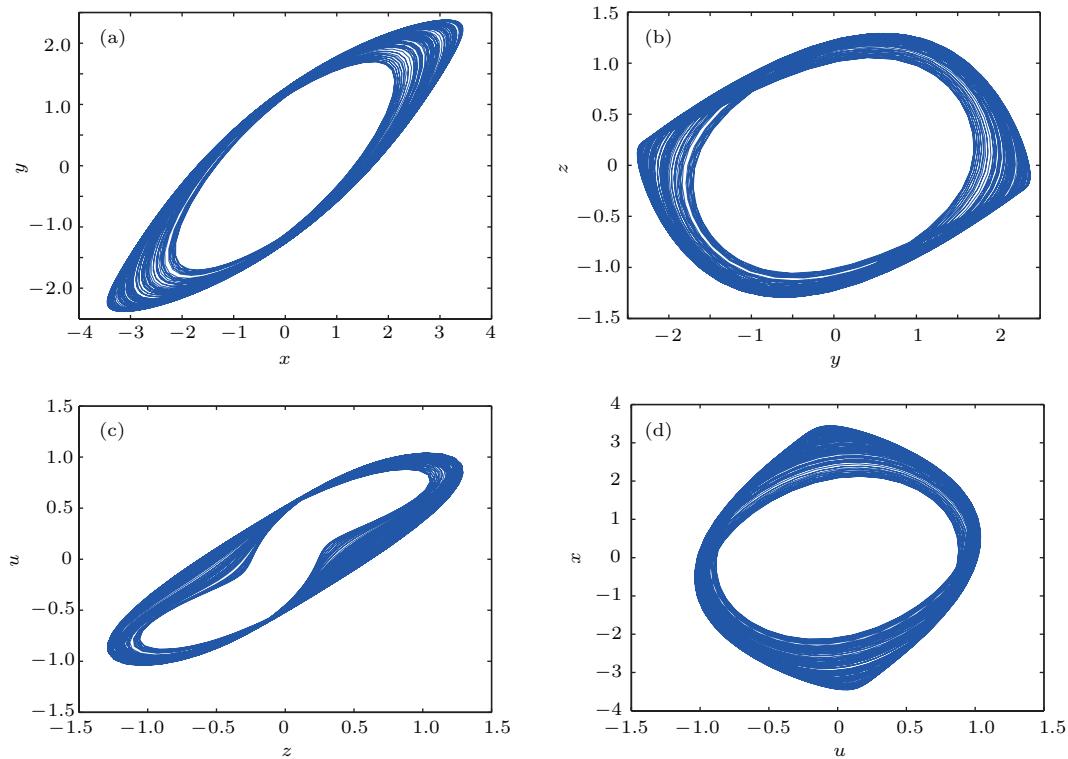


图5 忆感器文氏电桥混沌系统的时域波形

Fig. 5. Time-domain waveforms of the meminductive Wein-bridge chaotic system.

图6 忆感器文氏电桥混沌系统的混沌吸引子 (a) $x-y$ 平面相图; (b) $y-z$ 平面相图; (c) $z-u$ 平面相图; (d) $u-x$ 平面相图Fig. 6. Chaotic attractors of the meminductive Wein-bridge chaotic system: (a) $x-y$ phase diagram; (b) $y-z$ phase diagram; (c) $z-u$ phase diagram; (d) $u-x$ phase diagram.

当参数选择为 $a = 1.55$, $b = 1$, $c = 0.25$, $d = 0.05$, $e = 1$, $f = 1$, $g = 0.5$ 时, 在初始条件为 $(1, 0, 0.5, -0.5)$ 的情况下, 通过计算, 可得 Lyapunov 指数为 $LE_1 = 0.066$, $LE_2 = 0$, $LE_3 = -0.531$, $LE_4 = -0.737$, Lyapunov 维数为 $D_L = 2.124$, 说明了系统处于混沌状态. 此时, 系统的时域波形如图 5 所示, 系统的相平面上的投影如图 6 所示, 在 $z = 0$ 截面上做的 Poincaré 映射如图 7 所示, 这些结果可进一步说明此时系统的动力学行为是混沌的.

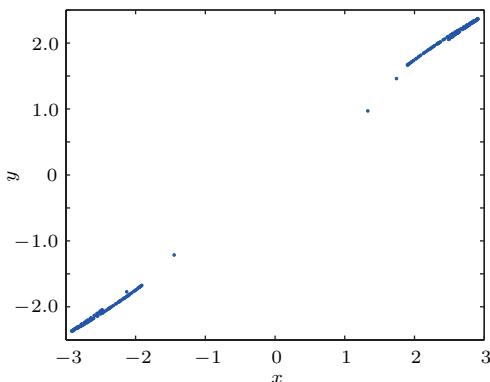


图 7 忆感器文氏电桥混沌系统在 $z = 0$ 截面上的 Poincaré 映射

Fig. 7. Poincaré mapping of the meminductive Weinbridge chaotic system on $z = 0$ section.

3.2 系统的特性分析

3.2.1 平衡特性

若系统(6)是混沌系统, 必须满足

$$\begin{aligned} \nabla V &= \frac{\partial \dot{x}}{\partial x} + \frac{\partial \dot{y}}{\partial y} + \frac{\partial \dot{z}}{\partial z} + \frac{\partial \dot{u}}{\partial u} \\ &= -b + 2dfxy + e - 1 < 0, \end{aligned} \quad (7)$$

因此, 系统(6)在满足 $xy < (1+b-e)/2df$ 的条件下为混沌系统.

由于系统(6)满足在 $(x, y, z, u) \rightarrow (-x, -y, -z, -u)$ 的变换下保持不变, 因此, 系统关于原点对称.

由(6)式的左边为零, 可得

$$\begin{aligned} ay - bx &= 0, \quad z - f(cx - dxy^2) = 0, \\ (ez - u) - (cx - dxy^2) - gz &= 0, \\ ez - u &= 0. \end{aligned} \quad (8)$$

解得系统具有三个平衡点, 原点平衡点 $S_0 = (0, 0, 0, 0)$ 和两个对称非零平衡点 $S_{\pm} = \left(\pm \frac{a}{b\sqrt{d}}, \pm \frac{1}{\sqrt{d}}, 0, 0 \right)$. 将系统(6)在平衡点处线性化后, 可

得 Jacobi 矩阵为

$$\mathbf{J} = \begin{bmatrix} -b & a & 0 & 0 \\ -f(c - dy^2) & 2fdxy & 1 & 0 \\ -(c - dy^2) & 2dxy & e - g & -1 \\ 0 & 0 & e & -1 \end{bmatrix}. \quad (9)$$

将参数 $a = 1.55$, $b = 1$, $c = 0.25$, $d = 0.05$, $e = 1$, $f = 1$, $g = 0.5$, 代入(9)式, 求得平衡点 S_0 处的特征值为 $\lambda_{1,2} = 0.044 \pm j0.851$, $\lambda_{3,4} = -0.794 \pm j0.414$, 故平衡点 S_0 是不稳定的焦点. 两个对称非零平衡点 S_{\pm} 处的特征值为 $\lambda_1 = 4.182$, $\lambda_2 = -1.252$, $\lambda_{3,4} = 0.665 \pm j0.883$, 故平衡点 S_{\pm} 是不稳定的鞍焦点.

3.2.2 系统参数对系统动力学的影响分析

随着系统参数的改变, 系统的平衡点会发生变化, 系统的稳定性将会发生变化, 系统的状态也会发生变化. 在初始条件 $(1, 0, 0.5, -0.5)$ 下, 固定参数 $b = 1$, $c = 0.25$, $d = 0.05$, $e = 1$, $f = 1$, $g = 0.5$, 改变 a . 当 a 在 $[1.52, 1.5549]$ 范围内变化时, 系统 Lyapunov 的指数谱和分岔图如图 8 所示, 为了更好地观察, 图中将最小的 Lyapunov 指数忽略(下面的 Lyapunov 指数谱也进行同样处理). 由图 8 可见, 系统的 Lyapunov 指数谱与分岔图基本一致. 系统的分岔形式为倍周期分岔, 系统刚开始 $LE_1 = 0$, 处于周期态或拟周期态, 随着 a 的增大, 系统的状态发生了变化, 当 $LE_1 > 0$, 系统的状态为混沌态, 但是在混沌态的区域又有周期窗, 系统状态呈现了复杂的变化过程.

同样, 参数 b 也会影响系统状态. 在同样的初始条件下, 让参数 $a = 1.55$, $c = 0.25$, $d = 0.05$, $e = 1$, $f = 1$, $g = 0.5$ 不变, 让 b 在 $[0.998, 1.02]$ 范围内变化, 得到的 Lyapunov 指数的系统 Lyapunov 指数谱和分岔图如图 9(a) 和图 9(b) 所示, 两者基本符合. 从图 9 可以看到, 系统参数 b 变化过程中也存在周期、倍周期分岔、混沌和周期窗等复杂的非线性变化过程.

为了进一步认识参数 a , b 同时对系统状态影响的情况, 让 a 在 $[1.535, 1.558]$ 范围和 b 在 $[0.995, 1.008]$ 范围内变化, 绘制出如图 10 所示的动力学地图, 图中黄色区域表示系统处于周期或准周期状态; 蓝色区域表示系统处于混沌状态, 褐色区域表示系统发散. 由图 10 可见, 随着 a 的增加和 b 的减少, 系统的状态由周期态转变为混沌态, 最后为发散状态.

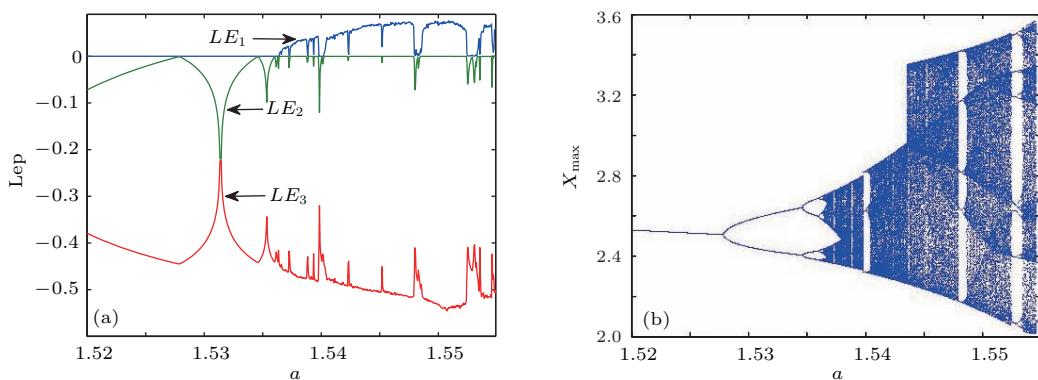


图8 (网刊彩色) 参数 a 变化的 Lyapunov 指数谱和分岔图 (a) 参数 a 变化的 Lyapunov 指数谱; (b) 参数 a 变化的分岔图
Fig. 8. (color online) Lyapunov spectrum and bifurcation diagram with respect to a : (a) Lyapunov spectrum; (b) bifurcation diagram.

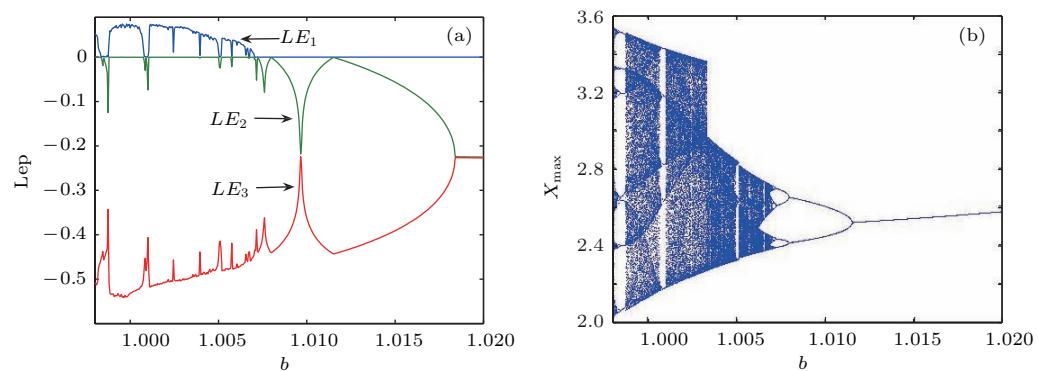


图9 (网刊彩色) 参数 b 变化的 Lyapunov 指数谱和分岔图 (a) 参数 b 变化的 Lyapunov 指数谱; (b) 参数 b 变化的分岔图
Fig. 9. (color online) Lyapunov spectrum and bifurcation diagram with respect to b : (a) Lyapunov spectrum and (b) bifurcation diagram.

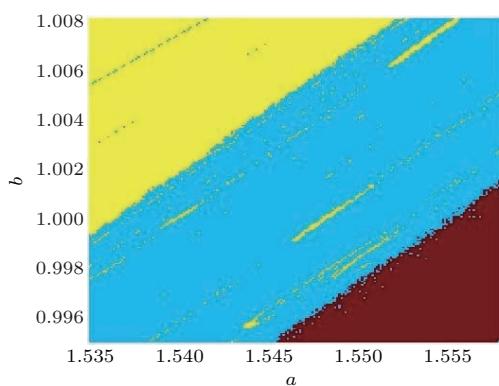


图10 (网刊彩色) 参数 a 和 b 的动力学地图
Fig. 10. (color online) Dynamical map with a and b .

3.2.3 恒 Lyapunov 指数谱特性

在初始条件 $(1, 0, 0.5, -0.5)$ 下, 固定参数 $a = 1.55$, $b = 1$, $c = 0.25$, $e = 1$, $f = 1$, $g = 0.5$, 改变 d . 当 d 在 $[0.005, 0.1372]$ 范围内变化时, 系统 Lyapunov 指数谱和分岔图如图 11 所示.

在此区间系统处于恒定混沌状态, 且呈现恒定 Lyapunov 指数现象. 与其他忆阻器或忆感器振荡器相比, 这是该忆感器文氏电桥振荡器非常重要的一个特性. 适合作为秘钥进行信息加密的混沌系统应是鲁棒混沌或至少是结构稳定的混沌, 该忆感器系统在参数扰动下具有恒定混沌与恒定 Lyapunov 指数特性, 意味着其具有强鲁棒性和结构稳定性, 因而适合于作为随机信号源, 产生性能良好的伪随机序列. 其他混沌系统一般在其混沌区间都存在周期窗口, 当系统参数存在扰动驱使系统运动到周期轨道时, 扰动下的映射与原混沌映射不是拓扑等价的, 因而不是鲁棒的混沌映射. 而该忆感器系统在其混沌参数区间无论参数 d 如何变化, 始终维持恒定 Lyapunov 指数的恒定混沌振荡, 这说明系统不因参数 d 的扰动或微小变化而使其由原来的混沌态进入到非拓扑等价的周期态.

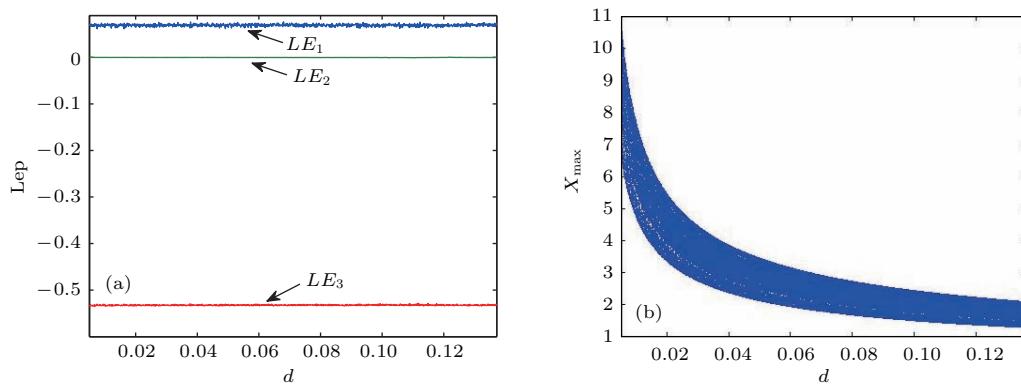
图 11 (网刊彩色) 参数 d 变化的 Lyapunov 指数谱和分岔图 (a) 参数 d 变化的 Lyapunov 指数谱; (b) $X_{\text{max}}-d$ 分岔图

Fig. 11. (color online) Lyapunov spectrum and bifurcation diagram with respect to d : (a) Lyapunov spectrum; (b) bifurcation diagram.

全局非线性调幅是该忆感器文氏电桥振荡器的另一重要特性。从图 11(b)看出, 随着参数 d 的增加, 混沌振荡信号 x (或 y, z, u)的幅值随参数 d 非线性变化, 即幅值是参数的非线性函数。这种特性对混沌密码设计的最大优势在于大大提高了依据混沌振荡幅度预测系统参数从而重构混沌系统的安全性。一些著名的混沌系统如 Logistic 映射, 在其混沌区间不但存在众多周期窗口, 且其迭代幅值随参数线性变化, 这大大降低了其作为密码的鲁棒性和安全性。

3.2.4 共存分岔模式

对于系统(6), 在 $a = 0.48, b = 1, d = 4, e = 1, f = 2.7, g = 0.2$ 不变的情况下, 让参数 c 从 1.45 变化到 1.66, 对于不同初值 $(0.03, 0, 0.01, -0.01)$ 和 $(-0.01, 0.02, 0.01, 0.01)$, 得到的 Lyapunov 指数谱和分岔图如图 12 所示, 其中图 12(a) 和图 12(b) 是初值为 $(0.03, 0, 0.01, -0.01)$ 的 Lyapunov 指数谱和分岔图, 而图 12(c) 和图 12(d) 是初值为 $(-0.01, 0.02, 0.01, 0.01)$ 的 Lyapunov 指数谱和分岔图, 图 12(e) 是两个不同初值的分岔图。由图 12(a)—图 12(d)可以看到, 在相同初值情况下 Lyapunov 指数谱和分岔图一致。但是, 从图 12(a) 和图 12(c) 看到, 不同初值的情况下, 系统的 Lyapunov 指数谱不完全一致, 参数 $c \in [0.1601, 0.1602]$ 期间, 初值为 $(0.03, 0, 0.01, -0.01)$ 情况下 $LE_1 > 0$, 而初值为 $(-0.01, 0.02, 0.01, 0.01)$ 情况下 $LE_1 < 0$ 。

同样地, 在不同初值的情况下, 系统的分岔图不一致, 从图 12(b) 和图 12(d) 看到, 初值为 $(0.03, 0, 0.01, -0.01)$ 情况下的分岔图有一次跳跃, 而初值为 $(-0.01, 0.02, 0.01, 0.01)$ 情况下的分岔图有两次跳跃。从图 12(e) 清楚地看到, 存在共存分岔

模式现象, 随着参数 c 的增加, 从一个稳定的周期轨道演变成上下两条稳定的周期轨道; 经一次倍周期后, 两者合在一起进行二次倍周期、多次倍周期分岔道路进入混沌轨道, 共存分岔模式现象第一次消失; 这之后, 又分开为两条独立的混沌带; 然后, 随着混沌带的扩展, 合并成一个大的混沌带, 共存分岔模式现象最终彻底消失, 在这个大的混沌带里存在着多个大小不一的多个周期窗。

3.2.5 吸引子的共存与重合

系统在取 $a = 0.48, b = 1, d = 4, e = 1, f = 2.7, g = 0.2$, 初值为 $(0.03, 0, 0.01, -0.01)$ 和 $(-0.01, 0.02, 0.01, 0.01)$ 时, 让 c 从 0.145 到 0.166 之间变化, 会出现吸引子共存的现象。为了便于观察, 初值为 $(0.03, 0, 0.01, -0.01)$ 和 $(-0.01, 0.02, 0.01, 0.01)$ 的吸引子分别用红色和蓝色表示。当 c 在 $[0.1491, 0.1592]$ 区间内, 出现了吸引子共存, 吸引子为周期或拟周期的吸引子; 在 $c = 0.15$ 时, 共存的拟周期吸引子如图 13(b) 所示; 在 $c = 0.158$ 时, 共存的周期吸引子如图 13(d) 所示; 并且, 随着 c 的变化, 两个吸引子的距离会发生变化。在 c 取值在 $[0.1608, 0.1612]$ 区间, 出现了混沌吸引子共存, 在 $c = 0.1608$ 时, 共存的混沌吸引子如图 13(e) 所示。 c 为其他值时, 吸引子共存现象消失, 当 $c = 0.146$ 时, 一般的周期吸引子如图 13(a) 所示; 在 $c = 0.16$ 时, 一般的拟周期吸引子如图 13(d) 所示; 在 $c = 0.164$ 时, 一般的混沌吸引子如图 13(f) 所示。当 $c \geq 0.1662$ 时, 系统发生发散现象。若将吸引子共存视为两个吸引子分开, 吸引子共存消失视为两个吸引子重合, 实际上, 此期间是两个吸引子重合、分开、重合、分开、重合的过程。并且, 吸引子的共存与重合与图 12 的共存分岔相符合。

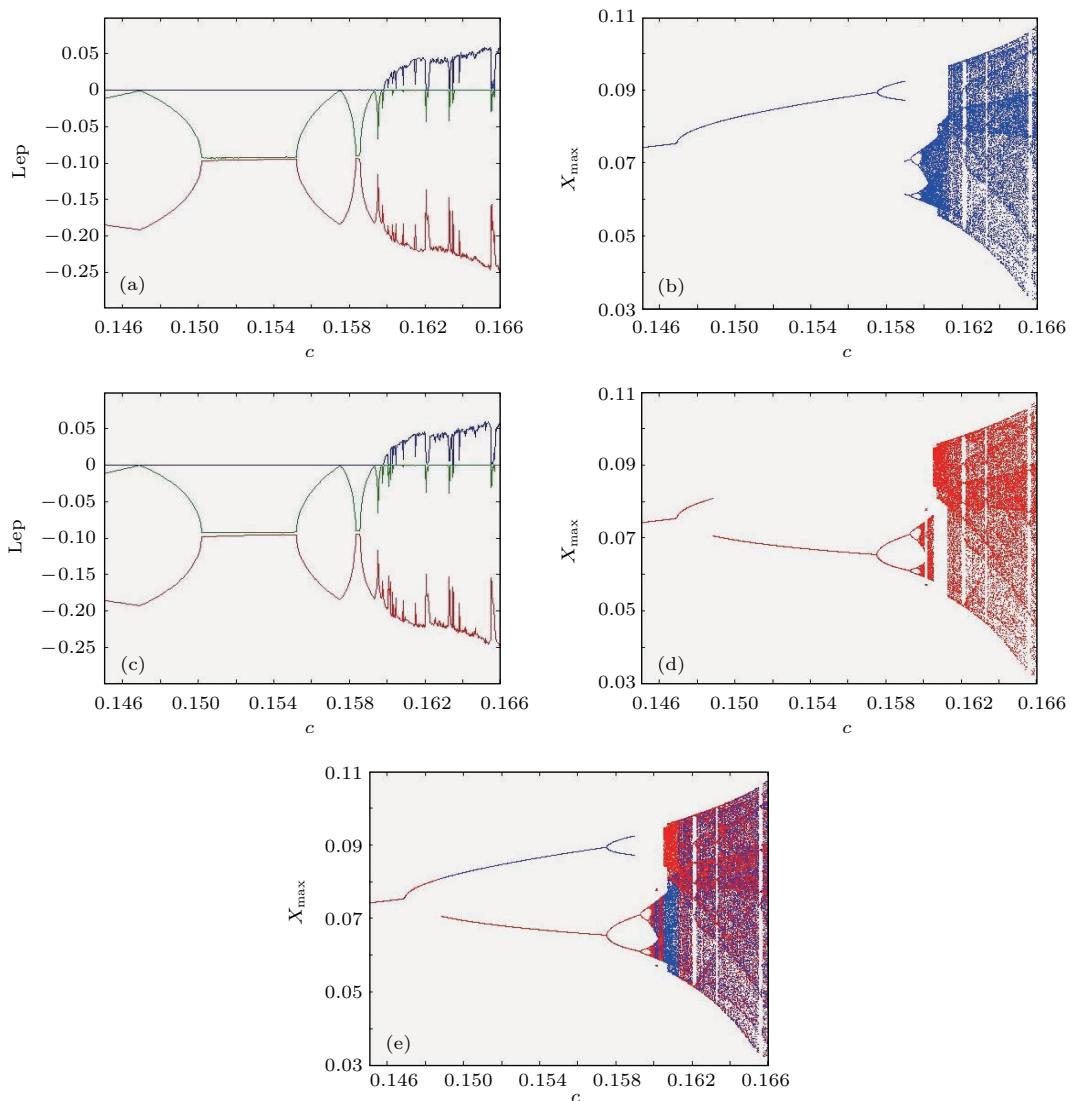


图 12 (网刊彩色) 不同初值下的参数 c 的 Lyapunov 指数谱和分岔图 (a) 初值为 $(0.03, 0, 0.01, -0.01)$ 的 Lyapunov 指数谱; (b) 初值为 $(0.03, 0, 0.01, -0.01)$ 的分岔图; (c) 初值为 $(-0.01, 0.02, 0.01, 0.01)$ 的 Lyapunov 指数谱; (d) 初值为 $(-0.01, 0.02, 0.01, 0.01)$ 的分岔图; (e) 两个不同初值的分岔图

Fig. 12. (color online) Bifurcation diagram and Lyapunov spectrum with respect to c under different initial conditions: (a) Lyapunov spectrum and (b) bifurcation diagram under the initial conditions of $(0.03, 0, 0.01, -0.01)$; (c) Lyapunov spectrum and (d) bifurcation diagram under the initial conditions of $(-0.01, 0.02, 0.01, 0.01)$; (e) bifurcation diagram of two different initial conditions.

通过以上共存分岔和共存吸引子的分析, 可得如下结论.

1) 所谓共存分岔或共存吸引子, 实际是一种共存振荡, 是指系统参数不变而仅初值变化时所引起的不同振荡状态变化的特性. 即系统参数恒定时, 初值变化可使其转换到不同的运动状态, 可从一混沌吸引子转换到另一拓扑结构不同的混沌吸引子, 即多个混沌吸引子共存. 类似可有周期吸引子共存、混沌-周期吸引子共存等.

2) 共存振荡反映了系统更高的初值敏感性. 一般的混沌初值敏感性是指混沌运动轨迹(或混沌振

荡信号)对不同的初值具有高度敏感性, 即系统参数不变时, 不同的初值产生完全不同的混沌轨迹. 此时尽管混沌轨迹不同, 但大都存在于一个相同拓扑结构的混沌吸引子之中, 或运动轨迹随初值在同一吸引子之中跳跃. 而在共存振荡中, 不但运动轨迹在同一结构的混沌吸引子之中对初值敏感, 对不同结构的混沌吸引子, 不同结构的周期吸引子也极其敏感. 即初值变化时, 其运动轨迹不但在同一吸引子中跳跃, 可从一个混沌吸引子跳跃到另一混沌吸引子, 还可从周期吸引子跳跃到混沌吸引子, 也可从一周期吸引子跳到另一周期吸引子.

3) 共存振荡现象可存在多种实际应用. 例如, 根据共存混沌吸引子现象, 可以把一个混沌系统设计为多个伪随机信号源, 每个信号源对应于一个不同初值的混沌吸引子; 再如, 根据混沌-周期吸引子

共存或周期-混沌吸引子共存现象进行混沌控制与反控制, 混沌控制可以消除系统的混沌振荡, 使其工作于非混沌状态, 而混沌反控制可使系统由周期转换为混沌.

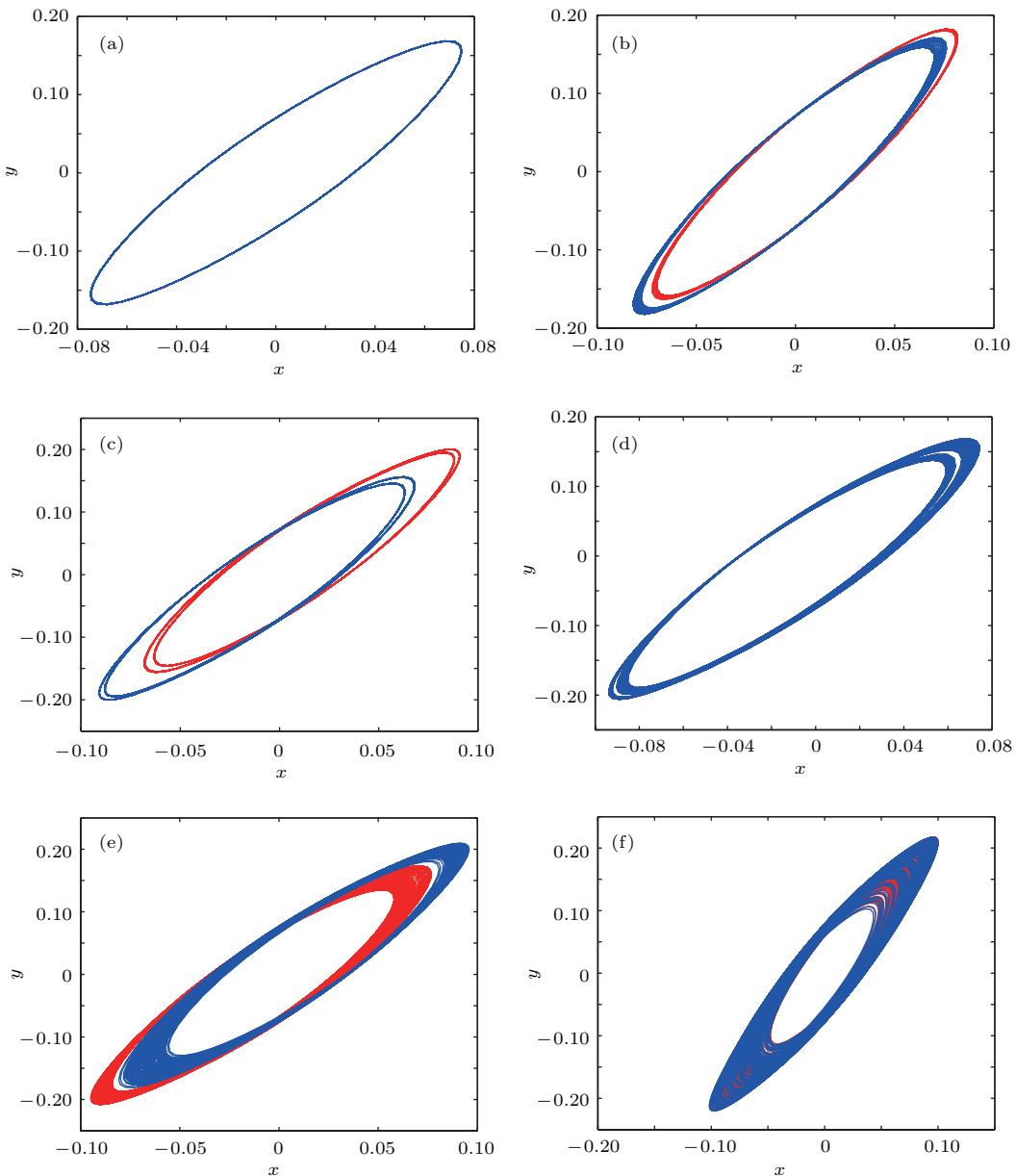


图13 (网刊彩色) 共存吸引子与常规吸引子 (a) $c = 0.146$; (b) $c = 0.1495$; (c) $c = 0.158$; (d) $c = 0.16$; (e) $c = 0.1608$; (f) $c = 0.164$

Fig. 13. (color online) Coexisting attractor or conventional attractor of the system when (a) $c = 0.146$; (b) $c = 0.1495$; (c) $c = 0.158$; (d) $c = 0.16$; (e) $c = 0.1608$; (f) $c = 0.164$.

4 电路设计与实验验证

混沌系统可由电路来物理实现, 电路实现时需要考虑时间常数的选择. 时间常数会影响混沌信号在时域变化的快慢以及混沌信号频谱的分布范围,

常被称为时间尺度变化因子, 为了便于观察, 选择合适的时间尺度变换因子尤为重要. 因此, 对(6)式引入时间尺度变换因子 K , 若取 $a = 1.55$, $b = 1$, $c = 0.25$, $d = 0.05$, $e = 1$, $f = 1$, $g = 0.5$, 则(6)式改写为:

$$\begin{aligned}\frac{dx}{dt} &= K(1.55y - x), \\ \frac{dy}{dt} &= Kz - K(0.25x - 0.05xy^2), \\ \frac{dz}{dt} &= K(z - u) - K(0.25x - 0.05xy^2) - 0.5Kz, \\ \frac{du}{dt} &= K(z - u).\end{aligned}\quad (10)$$

若用等效电路替代图4中的忆感器, 将时间尺度变换因子取为 $K = 10000$, 所有电容取为 10 nF , 根据(10)式便可建立如图14所示的忆感器文氏电桥混沌系统的电路, 电路中的乘法器 A_1 和 A_2 由集成电路上AD633来实现, 其他元件的取值如图14所示。电路的实验结果如图15所示, 其结果与图6中数值仿真的结果基本一致, 证实了理论分析的正确性。

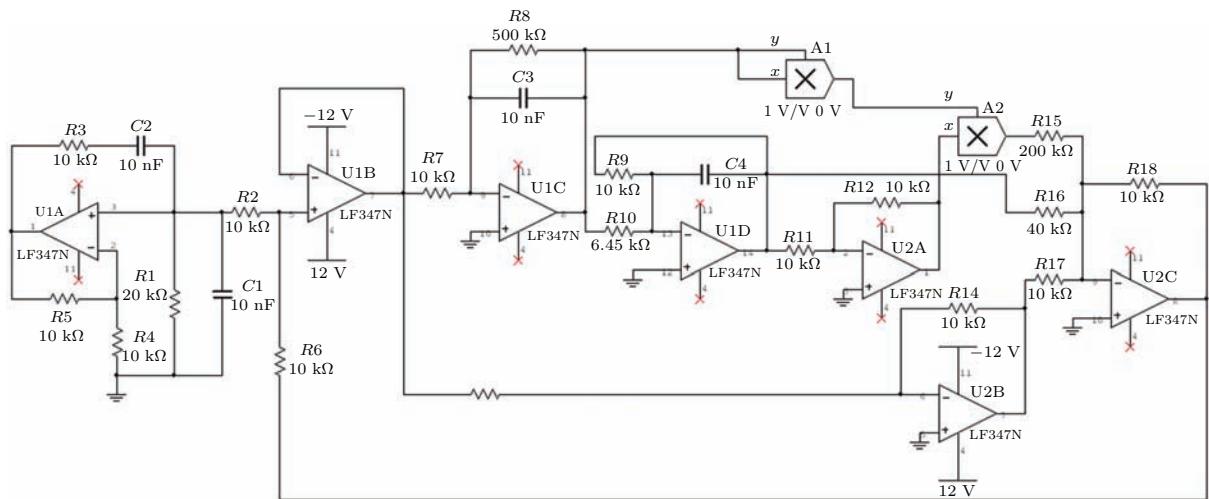


图14 忆感器文氏电桥混沌系统实现的电路原理图

Fig. 14. The circuit schematic of realizing the meminductive Wein-bridge chaotic system.

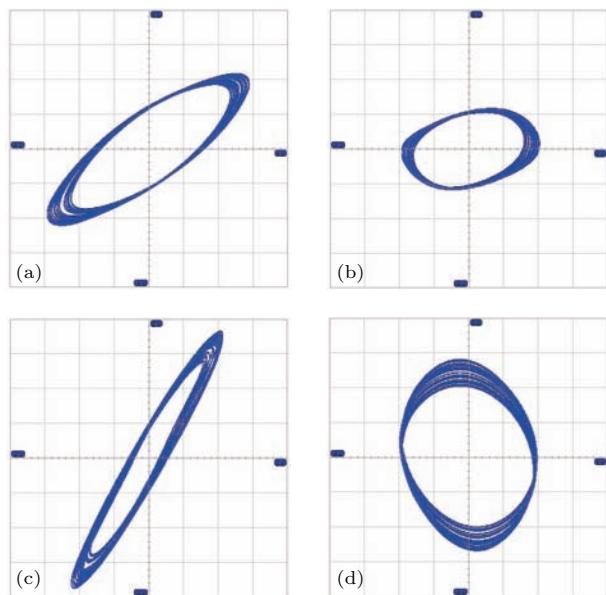


图15 实验中由示波器测量得到的混沌吸引子 (a) x - y 平面相图; (b) y - z 平面相图; (c) z - u 平面相图; (d) u - x 平面相图

Fig. 15. Experiment results of chaotic oscillator: (a) x - y phase diagram; (b) y - z phase diagram; (c) z - u phase diagram; (d) u - x phase diagram.

5 结 论

本文针对目前忆感器内部状态量对时间的导数是磁通量的情况, 拓展其物理概念, 提出了一种新的忆感器数学模型, 建立了等效电路, 检测了电路的电压、电流、磁通量、状态变量的关系, 分析其 φ - i 特性, 发现与常见的忆感器模型一样, 呈现紧致的滞回曲线。在此忆感器模型基础上, 构造了忆感器文氏电桥混沌系统, 并分析其非线性特性, 分析发现此系统与其他混沌系统相比, 不仅具有体现很好鲁棒性的恒 Lyapunov 指数谱、全局非线性调幅, 还有极强初值敏感性的共存分岔模式和吸引子共存等复杂的非线性现象, 这是少见的现象。文献[26, 31]中混沌系统虽然出现了共存分岔模式和吸引子共存, 但没出现恒 Lyapunov 指数谱、全局非线性调幅; 文献[32, 33]中混沌系统虽然出现了恒 Lyapunov 指数谱、全局非线性调幅, 但没出现共存分岔模式和吸引子共存现象。电路实验证明了混沌现象的存在, 证实了理论分析的正确性。由于此文

氏电桥忆器混沌系统不含电感元件, 便于集成, 并且兼具恒Lyapunov指数、全局非线性调幅、共存分岔模式和吸引子共存等现象, 因此该系统具有良好的潜在应用价值, 可作为多码源伪随机数发生器, 同时产生多路强鲁棒性的伪随机序列而应用于混沌密码和保密通信之中.

参考文献

- [1] Chua L O 1971 *IEEE Trans. Circuit Theory* **18** 507
- [2] Tour J M, He T 2008 *Nature* **453** 42
- [3] Strukov D B, Snider G S, Stewart D R, Williams R S 2008 *Nature* **453** 80
- [4] Mostafa H, Ismail Y 2016 *IEEE Trans. Semicond. Manuf.* **29** 145
- [5] Bass O, Fish A, Naveh D 2015 *Radioengineering* **24** 425
- [6] Duan S K, Hu X F, Dong Z K, Wang L D, Mazumder P 2015 *IEEE Trans. Neural Networks Learn. Syst.* **26** 1202
- [7] Wang L D, Duan M T, Duan S K, Hu X F 2014 *Sci. China: Inform. Sci.* **44** 920 (in Chinese) [王丽丹, 段美涛, 段书凯, 胡小方 2014 中国科学: 信息科学 **44** 920]
- [8] Semary M S, Malek H L A, Hassan H N, Radwan A G 2016 *Microelectron. J.* **51** 58
- [9] Yang X, Adeyemo A A, Jabir A, Mathew J 2016 *Electron. Lett.* **52** 906
- [10] Di Ventra M, Pershin Y V, Chua L O 2009 *Proc. IEEE* **97** 1717
- [11] Chua L O 1978 *Guest Lectures of the 1978 European Conference on Circuit Theory and Design* p81
- [12] Chua L O 2003 *Proc. IEEE* **91** 1830
- [13] Chua L O 2009 <http://ieeexplore.ieee.org/xpl/modules/abstract.jsp?mdnumber=EW1091> [2016-08-01]
- [14] Matsuo T, Okumura K, Kishima A 1999 *IEE Proc. -Circuits Devices Syst.* **146** 176
- [15] Han J H, Song C, Gao S, Wang Y Y, Chen C, Pan F 2014 *ACS Nano* **8** 10043
- [16] Pershin Y V, Di Ventra M 2010 *Electron. Lett.* **46** 517
- [17] Pershin Y V, Di Ventra M 2011 *Electron. Lett.* **47** 243
- [18] Liang Y, Yu D S, Chen H 2013 *Acta Phys. Sin.* **62** 158501 (in Chinese) [梁燕, 于东升, 陈昊 2013 物理学报 **62** 158501]
- [19] Sah M P, Budhathoki R K, Yang C, Kim H 2014 *Circ. Syst. Signal Pr.* **33** 2363
- [20] Liang Y, Chen H, Yu D S 2014 *IEEE Trans. Circuits Syst. II* **61** 299
- [21] Bielek D, Bielek Z, Biolková V 2011 *Analog Integr. Circ. S.* **66** 129
- [22] Wang H, Wang X, Li C D, Chen L 2013 *Abstr. Appl. Anal.* **2013** 281675
- [23] Zheng C Y, Yu D S, Liang Y, Chen M K 2015 *Chin. Phys. B* **24** 110701
- [24] Yuan F, Wang G Y, Jin P P 2015 *Acta Phys. Sin.* **64** 210504 (in Chinese) [袁方, 王光义, 靳培培 2015 物理学报 **64** 210504]
- [25] Wang G Y, Jin P P, Wang X W, Shen Y R, Yuan F, Wang X Y 2016 *Chin. Phys. B* **25** 090502
- [26] Yu Q, Bao B C, Xu Q, Chen M, Hu W 2015 *Acta Phys. Sin.* **64** 170503 (in Chinese) [俞清, 包伯成, 徐权, 陈墨, 胡文 2015 物理学报 **64** 170503]
- [27] Li Z J, Zeng Y C 2014 *J. Electron. Inform. Technol.* **36** 88 (in Chinese) [李志军, 曾以成 2014 电子与信息学报 **36** 88]
- [28] Yu J T, Li Y, Mu X M, Zhang J J, Miao X S, Wang S N 2015 *Radioengineering* **24** 808
- [29] Xu Z T, Jin K J, Gu L, Jin Y L, Ge C, Wang C, Guo H Z, Lu H B, Zhao R Q, Yang G Z 2012 *Small* **8** 1279
- [30] Shevchenko S N, van der Ploeg S H W, Grajcar M, Il'ichev E, Omelyanchouk A N, Meyer H G 2008 *Phys. Rev. B* **78** 174527
- [31] Chen M, Yu J J, Yu Q, Li C D, Bao B C 2014 *Entropy* **16** 6464
- [32] Deng W, Fang J, Wu Z J 2015 *Optik* **126** 5468
- [33] Li C B, Wang J, Hu W 2012 *Nonlinear Dyn.* **68** 575

Meminductive Wein-bridge chaotic oscillator*

Xu Bi-Rong¹⁾²⁾ Wang Guang-Yi^{1)†}

1) (Institute of Modern Circuits and Intelligent Information, Hangzhou Dianzi University, Hangzhou 310018, China)

2) (School of Mechanical and Electrical Engineering, Wuyi University, Wuyishan 354300, China)

(Received 29 July 2016; revised manuscript received 5 November 2016)

Abstract

A meminductor is a new type of memory device. It is of importance to study meminductor model and its application in nonlinear circuit prospectively. For this purpose, we present a novel mathematical model of meminductor, which considers the effects of internal state variable and therefore will be more consistent with future actual meminductor device. By using several operational amplifiers, multipliers, capacitors and resistors, the equivalent circuit of the model is designed for exploring its characteristics. This equivalent circuit can be employed to design meminductor-based application circuits as a meminductor emulator. By employing simulation experiment, we investigate the characteristics of this meminductor driven by sinusoidal excitation. The characteristic curves of current-flux ($i\text{-}\varphi$), voltage-flux ($v\text{-}\varphi$), $v\text{-}\rho$ (internal variable of meminductor) and $\varphi\text{-}\rho$ for the meminductor model are given by theoretical analyses and simulations. The curve of current-flux ($i\text{-}\varphi$) is a pinched hysteretic loop passing through the origin. The area bounding each sub-loop deforms as the frequency varies, and with the increase of frequency, the shape of the pinched hysteretic loop tends to be a straight line, indicating a dependence on frequency for the meminductor. Based on the meminductor model, a meminductive Wien-bridge chaotic oscillator is designed and analyzed. Some dynamical properties, including equilibrium points and the stability, bifurcation and Lyapunov exponent of the oscillator, are investigated in detail by theoretical analyses and simulations. By utilizing Lyapunov spectrum, bifurcation diagram and dynamical map, it is found that the system has periodic, quasi-periodic and chaotic states. Furthermore, there exist some complicated nonlinear phenomena for the system, such as constant Lyapunov exponent spectrum and nonlinear amplitude modulation of chaotic signals. Moreover, we also find the nonlinear phenomena of coexisting bifurcation and coexisting attractors, including coexistence of two different chaotic attractors and coexistence of two different periodic attractors. The phenomenon shows that the state of this oscillator is highly sensitive to its initial value, not only for chaotic state but also for periodic state, which is called coexistent oscillation in this paper. The basic mechanism and potential applications of the existing attractors are illustrated, which can be used to generate robust pseudo random sequence, or multiplexed pseudo random sequence. Finally, by using the equivalent circuit of the proposed meminductive model, we realize an analog electronic circuit of the meminductive Wien-bridge chaotic system. The results of circuit experiment are displayed by the oscilloscope, which can verify the chaotic characteristics of the oscillator. The oscillator, as a pseudo random signal source, can be used to generate chaotic signals for the applications in chaotic cryptography and secret communications.

Keywords: meminductor, Wien bridge, chaos, coexisting attractor

PACS: 05.45.-a, 05.45.Jn, 05.45.Pq

DOI: 10.7498/aps.66.020502

* Project supported by the National Natural Science Foundation of China (Grant Nos. 61271064, 60971046, 61401134), the Natural Science Foundations of Zhejiang Province, China (Grant Nos. LZ12F01001, LQ14F010008), the Natural Science Foundations of Fujian Province, China (Grant No. 2016J01761), and the Program for Zhejiang Leading Team of S&T Innovation, China (Grant No. 2010R50010).

† Corresponding author. E-mail: wanggyi@163.com