非线性物理——混沌

Xuan yi, 复旦大学核科学与技术系

摘要: 非线性和混沌现象是自然科学的研究热点,本实验使用蔡氏电路模拟了一个动力系统的各种行为——单吸引子、双吸引子、各种周期的极限环行为。本实验是非线性系统的一个简单实例,可以帮助学生理解非线性动力系统的行为,理解复杂系统的学科发展动力。

关键词: 蔡氏电路 混沌现象

一、引言

非线性是在自然界广泛存在的自然规律,相对于我们熟悉的线性要复杂得多。随着 物理学研究的不断深入,非线性问题逐渐被重视起来,现已出现了多个分支,混沌便是 其中之一。混沌现象在生活中广泛存在,如著名的蝴蝶效应、湍流、昆虫繁衍等。

要直观地演示混沌现象,采用非线性电路是一个非常好的选择。能产生混沌现象的自治电路至少满足以下三个条件:

1): 有一个非线性元件;

2): 有一个用干耗散能量的电阻;

3): 有三个存储能量的元件。

如图1所示的蔡氏电路(Chua's circuit)是一个符合上述条件、非常简洁的非线性电路,由华裔物理学家蔡绍棠(Leon O. Chua)教授于 1983 年提出并实现。近年来,非线性电路的研究领域有了长足进展,新的混沌与超混沌电路的理论设计与硬件实现等问题备受人们关注。如 Chen 氏电路、Colpitts 振荡电路、基于 SETMOS 的细胞神经网络结构的蔡氏电路,都能用于研究混沌现象,并有不同的应用领域。

二、实验目的

了解非线性系统的行为特点,掌握如何使用蔡氏电路产生这些动力系统的典型行为。

Chua's Circuit

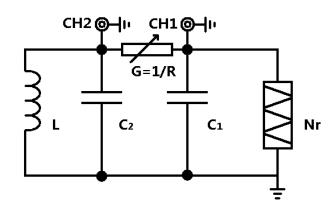


图 1 蔡氏电路

三、实验原理

3.1 动力系统的简单分析

要分析一个动力系统的特性,常用的需要在不动点附近做一阶近似,即在不动点附近丢掉向量场的高阶项,将其处理为一个线性系统。

$$\dot{x} = f(x) \rightarrow \dot{x} = J_f(x_*)(x-x_*), x \in \mathbb{R}^n$$

根据 Hartman-Grobman 定理,非线性动力系统在不动点附近和其近似的线性系统是拓扑等价的。这个定理在分析非线性动力系统的局部行为时很有帮助。

对于非线性动力系统的全局行为,目前似乎并没有非常快捷的分析方法,因为全局行为常常涉及到混沌现象。

将动力系统局部近似为一个线性系统(1)后

$$\dot{x} = Ax \tag{1}$$

方便起见我们不妨设不动点就在原点。我们通常的做法是将矩阵 A 做本征分解

$$A = P^{-1}\Lambda P, y = Px$$
$$\Rightarrow \dot{y} = \Lambda y$$

这样方程直接解耦,但这并不意味着各个 y_i 的行为完全独立,尤其是当本征值为复数的情况。考虑到矩阵是一个实矩阵,复特征值总是成对共轭地出现。我们可以重点分析二维动力系统的行为特征。此外三维以上的非线性性的具有混沌的特性,对于高维的复杂系统而言,直接的动力学分析可能不再是适合的办法。

考虑方程(1)是一个二维系统,则其本征值 λ_1,λ_2 要么都是实数,要么是一对共轭复数。

如果本征值均为实数,则本征值大于零对应着不动点沿着该本征向量方向排斥(Repell),本征值小于零对应着不动点沿着该本征向量方向吸引(Attract)。如果本征值都大于零,则不动点为吸引子(Attractor);如果本征值都小于0,则不动点为排斥子(Repeller);如果本征值一个大于零,另一个小于零,则不动点称为鞍点(Saddle Point)。

如果本征值为一对共轭复数 $\alpha \pm i\beta$,则方程的解关于时间演化的部分由 $e^{\alpha t}\cos\beta t$, $e^{\alpha t}\sin\beta t$ 组成,这表述了一种一边围绕不动点圆周运动,一边向内吸引 $(\alpha > 0)$ 或向外排斥 $(\alpha > 0)$,分别成为收缩震荡(decaying oscillations)和排斥震荡(growing oscillation)。当 $\alpha = 0$ 是,会形成中心(center)结构。

当然也存在无法本征值分解的情况, 即约当标准型

$$P^{-1}AP = \begin{bmatrix} \lambda & 1 \\ & \lambda \end{bmatrix}$$

此时不动点称为节点 (node), 同样的本征值小于零和大于零分别对应吸引和排斥。

二阶矩阵的本征值取决于其不变量——即它的迹和行列式

不动点类型	λ_1,λ_2 的情况	tr A	det A	$\Delta = (\operatorname{tr} A)^2 - 4 \det A$
吸引子	均为正	> 0	> 0	> 0
排斥子	均为负	< 0	> 0	> 0
鞍点	一正一负		< 0	> 0
吸引震荡	共轭复数且实部小于零	< 0	> 0	< 0
排斥震荡	共轭复数且实部大于零	> 0	> 0	< 0
中心	共轭复数且实部为零	=0	> 0	< 0
结点	本征分解为 Jordan 标准型			= 0

不动点分类与行列式和迹的关系总结如图2所示,图片来源为维基百科,该图中将吸引和排斥称为汇(sink)和汇(sourse)

3.2 Chua 氏电路的分析

Chua 氏电路的动力方程为

$$\begin{cases} C_1 \frac{dU_1}{dt} = G(U_2 - U_1) - g(U_1) \\ C_2 \frac{dU_2}{dt} = G(U_1 - U_2) + I_L \\ L \frac{dI_L}{dt} = -U_2 \end{cases}$$
 (2)

其中g是非线性负阻的特征导纳

$$g(U)=G_bU+\frac{G_b-G_a}{2}(|U-E|-|U+E|)\mid$$

其中 $G_a = -(7.6 \pm 0.1) \times 10^{-4} \,\Omega^{-1}$, $G_b = -4.09 \pm (0.06) \times 10^{-4}$ 。这是一个单调递减的分段 线性的奇函数,函数图像如图

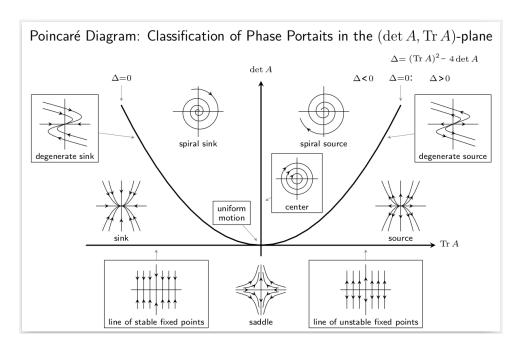


图 2 平面系统的相图分类

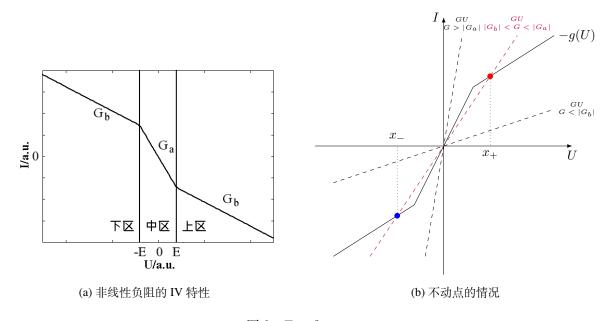


图 3 Two figures.

下面计算该系统的不动点,第三个方程指出,不动点一定使得 $U_2 = 0$

$$\begin{cases} GU_1+g(U_1)=GU_2=0\\ I_L=-GU_1\\ \Rightarrow GU_1=-g(U_1) \end{cases}$$

则如图3b, $G>|G|_a$ 或 $G<|G|_b$ 时,只有一个不动点 $x_0=0$;当 $|G|_b<|G|<|G|_a$ 时,方程由三个不动点 x_\pm,x_0 。

根据 g 的对称性系统的 Jacobian 矩阵只有两种情况

$$\begin{bmatrix} \frac{-G+|G_a|}{C_1} & \frac{G}{C_1} \\ \frac{G}{C_2} & -\frac{G}{C_2} & \frac{1}{C_2} \end{bmatrix}$$
对应不动点 x_0 ,
$$\begin{bmatrix} \frac{-G+|G_b|}{C_1} & \frac{G}{C_1} \\ \frac{G}{C_2} & -\frac{G}{C_2} & \frac{1}{C_2} \\ -\frac{1}{L} \end{bmatrix}$$
对应不动点 x_\pm

将这两个矩阵做本征值分解,即可获得电路系统的简单动力行为。

3.3 实际的 Chua 氏电路

在实际的 Chua 电路中,非线性负阻是通过有源电路形成的,当电路中的信号幅度 过大的时候,非线性负阻的二极管特性将被破坏,此时非线性负阻将会称为一个正阻, 其特性曲线大致如下,本实验也会对其进行简单的测量。

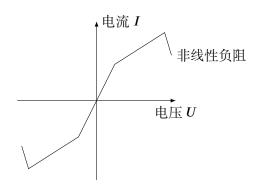


图 4 非线性负阻的 IV 特性曲线

当电路中存在的阻抗都是正阻时,这时电路回到常规的电路状态,常规的电路都是常规的吸引子。这意味着非线性负阻失真的两段造成的结果就是在电压 U_1 超过非线性负阻正常工作的范围处产生吸引子。

由于实验中没有对元件中的其它参数进行测量,通过 phylab 网站"分形与混沌之-蔡氏电路模拟"的程序中提供的数据作为参考,我计算了可调电阻 R 取不同值的条件下的特征向量和特征值,计算结果我放到了 $Github \perp^1$ 。结果显示,总是得到一个实特征值和一对复特征值,实特征值的方向总是和相空间中 U_2 方向的单位向量接近,可以大致推断 Chua 氏电路的相图如图5。

在 $|U_1| > U_{\xi_{\bar{1}}}$ 的范围内,表现为一个一维吸引子和二维吸引震荡点。在 $U_c < |U_1| < U_{\xi_{\bar{1}}}$ 范围内,表现为一个一维吸引子和二维吸引震荡点。在 $|U_1| < U_c$ 的条件下,表现为一个一维排斥子和一个二维吸引震荡点。

当然,实际的 Chua 氏电路是一个三维的动力系统,这样的动力系统具有一些奇特的动力学行为——混沌,这里的分析只能大致反映系统的局部行为。混沌现象至少在三维以上的系统中才存在,而对于动力系统的理论分析,也大多集中于二维和一维系统。

¹这里是有超链接的。但是考虑到纸质版,还是需要贴一下网址。如果把网址贴在正文中比较难看。https://github.com/Xuanyiyiren/Fudan-TCPH-fundamental-experement/tree/main/Nonlinear_Physics

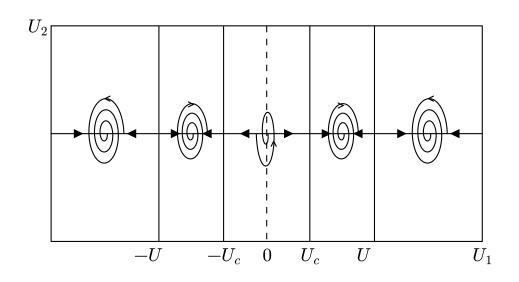


图 5 Chua 氏电路相图

对于高维系统通常采用计算机模拟。对于维度足够多的系统则可以使用统计物理方法。而对于维度超过三维但又不够高的系统,往往只能求助于数值模拟。例如著名的三体系统,以及核物理中的原子核结构问题。

四、实验装置

- 1. FD-NCE-II 非线性电路混沌实验仪 H1831725
- 2. 数字合成信号发生器 H1405631
- 3. NDS102U 型数字示波器 NDS102U1725053
- 4. ZX21 型直流多值电阻器 8910036
- 5. 导线若干、BNC 同轴电缆若干

五、实验过程

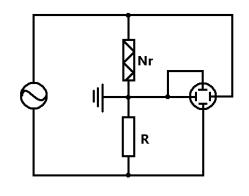
5.1 观察 Chua 氏电路的非线性现象

搭建 Chua 氏电路1,调节电路的可调电阻,通过对参数 G 的调节,实现不同混沌现象的观测。需要观测的现象有:单周期现象、双周期现象、阵发混沌现象、三周期现象、单吸引子、双吸引子

5.2 测量非线性负阻的 I-V 特性

搭建如图6所示电路

用信号发生器驱动,分别在 30Hz, 300Hz 和 3.3kHz 等频率测量非线性负阻的 I-V 特性,讨论不同频率时 I-V 曲线的特点。



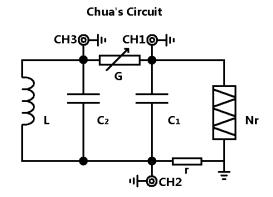


图 6 非线性负阻 IV 特性的测量电路

图 7 Chua 氏电路中非线性负阻的特性

5.3 观察非线性负阻在 Chua 氏电路中的工作状态

然后搭建如图7所示的电路,这只是在 Chua 氏电路中增加了一个内阻,用以测量非线性负阻的电流。在 Chua 氏电路的不同行为中观察非线性内阻的工作状态。

图中有三个示波器通道,但只有一台示波器,即两个通道,使用 CH3 和 CH1 观察 Chua 氏电路的状态,使用 CH1 和 CH2 分析非线性负阻的工作状态。

注意使用示波器读取数据时,通过电压获取的电流的极性(正负号)并在数据处理中予以修正。

六、实验结果和分析

6.1 Chua 氏电路非线性现象的观察

由于数据较为复杂,而且对于混沌现象进行数据分析难以获得更加有趣的结果,故此处展示的是示波器 XY 模式的扫描结果,横轴代表 CH1,表示 U_1 的大小。纵轴代表 CH2,是 U_2 的大小。

对 Chua 氏电路非线性行为的结果如图8所示。

图8a是单周期的结果,系统产生了单周期的极限环,此时 $R = 2000 \Omega$ 。

图8b是双周期的结果。系统产生了双周期的极限环,此时 $R=1980\Omega$ 。

图8c是四周期的结果,系统产生了四周期的极限环,此时 $R=1971\Omega$ 。

图8d是阵发混沌结果,系统处于三周期和四周期的中间状态,具有不稳定的周期性,此时 $R=1968\,\Omega_{\rm o}$ 。

图8e是三周期的结果,系统产生了三周期的极限环,此时 $R = 1965 \Omega$ 。

图8f是单吸引子的结果,值得注意的是这不是一个常义的吸引子,而是一个奇异吸引子,不是系统的局部行为。此时 $R = 1957 \Omega$ 。

图8g是双吸引子的结果,这也是一个奇异吸引子,是混沌系统独有的特性。此时 $R = 1946 \, \Omega$ 。

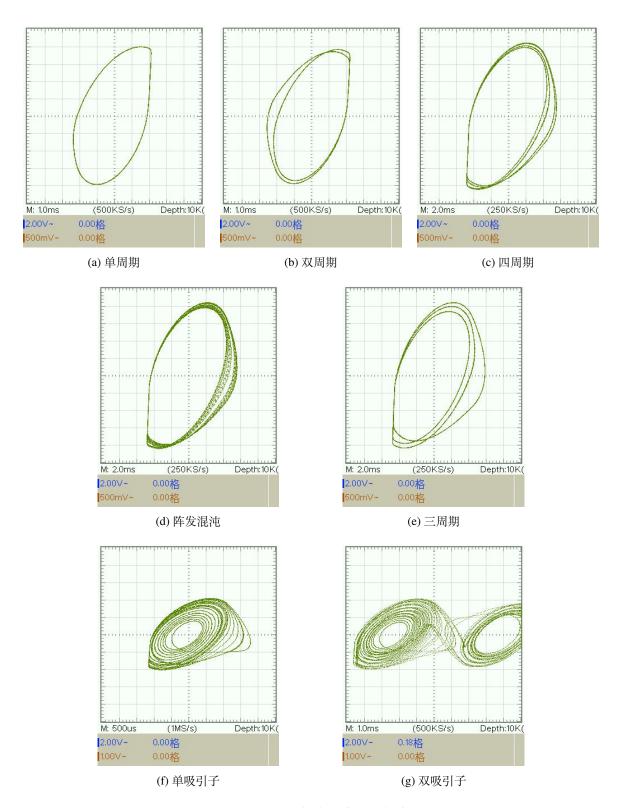
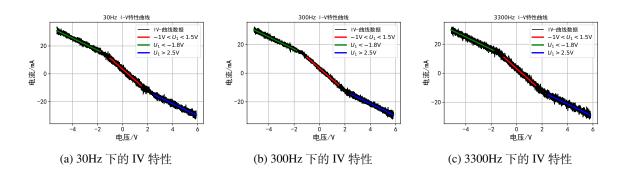


图 8 Chua 氏电路的非线性行为

这七种行为的转化对应着不同类型的分岔,这里全说出来不过是徒增一些名词而已,有兴趣的同学可以去阅读^[1]或者其它动力系统的文献资料。

6.2 非线性负阻的 IV 特性

使用扫描法测量非线性负阻的 IV 特性,分别在 30,300,3300 Hz 的条件下,使用 10 V 的正弦信号在图6中作为激励源信号扫描。然后将得到的数据分段拟合得到非线性 负阻的 IV 特性,结果如图。其中分段拟合为了减弱两段交点附近过渡因素的影响,选择拟合的范围避开了不同段的交界点。



拟合的结果如表1所示,可见在不同频率下,非线性负阻的频率特性差异不大。

		斜率 (mA/V)	截距 (mA)	决定系数
30 Hz	负段	-4.306 ± 0.012	-4.306 ± 0.012	0.97
	中间段	-7.88 ± 0.05	-7.88 ± 0.05	0.943
	正段	-4.291 ± 0.016	-4.291 ± 0.016	0.951
300 Hz	负段	-4.259 ± 0.012	8.22 ± 0.05	0.973
	中间段	-7.81 ± 0.03	3.34 ± 0.02	0.981
	正段	-4.325 ± 0.015	-3.91 ± 0.07	0.956
3300 Hz	负段	-4.218 ± 0.015	8.12 ± 0.06	0.954
	中间段	-7.79 ± 0.05	3.15 ± 0.04	0.944
	正段	-4.218 ± 0.018	-4.39 ± 0.08	0.940

表 1 非线性负阻的 IV 特性测量

为了进一步说明不同频率下的结果差异不大,将三种情况下的拟合曲线放在一张图中进行对比,结果如图9所示,发现拟合曲线几乎重合。

取 3300 Hz 的数据计算得到

$$G_a = (-4.218 \pm 0.08) \text{ mA/V}$$
 $G_b = -7.79 \pm 0.05 \text{ mA/V}$ $U_c = 1.75 \text{ V}$

值得强调的是,这种方法是一种较为简单的办法,可以得到不同频率的 IV 幅度响应曲线。如果需要细致地研究非线性负阻的在不同频率下的特性,需要分别测量不同幅度信号的关系并测量信号之间的相位差。

另外,由于信号发生器的信号幅度选择得仍然较小,这里并没有看到非线性负阻在高电压下失真变为正阻的过程,这个过程将在下面看到。

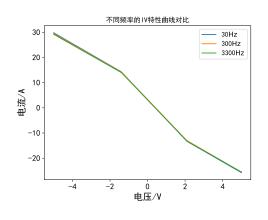


图 9 Chua 氏电路相图

6.3 非线性负阻在 Chua 氏电路中的工作状态

观测非线性负阻的在 Chua 氏电路中的两端电压和电流行为,绘制 IV 曲线得到结果如图10所示。

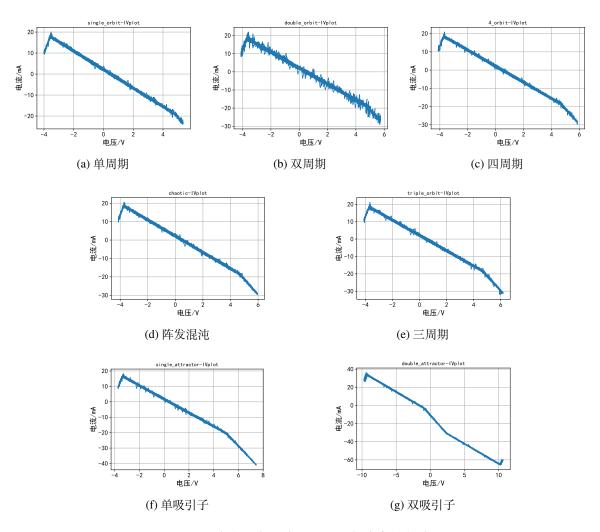


图 10 非线性负阻在 Chua 氏电路中的行为

此时示波器采用了交流耦合模式,导致 IV 曲线存在一定的偏置。此图可以配合

图8以及图5一起,观察非线性负阻是如何引起整个电路的非线性行为的。

图10a是电路单周期行为的结果,非线性负阻的主要集中在 $-U_{\xi_{\bar{4}}} < U < -U_C$ 之间,此时 G 调制的导纳较小, x_- 不动点应该十分靠近 $-U_{\xi_{\bar{4}}}$,图5中 $-U_{\xi_{\bar{4}}} < U < -U_C$ 段此时应该是震荡排斥子。当 U_1 处于 $-U_{\xi_{\bar{4}}} < U < -U_C$ 之间时,震荡排斥子将使相点做圆周运动并向外发散,原本相点应当不停的发散到无穷大,但这种行为是违背了基本的物理学定律,在一个真实的物理动力系统种不会发生这种行为。在 Chua 氏电路种,当发散到另外两个区域时,又迅速被推回原区域。当参数适合时,可以产生稳定的极限环。双周期、四周期、阵法混沌以及三周期的产生机理都和此时类似。如图10b、图10c、图10d图10e所示。虽然我们能够简单肥西这些奇特的现象的产生机理,但是我们仍然很难解释这里的周期分岔以及阵法混沌现象,这就是混沌和非线性科学所研究的问题之

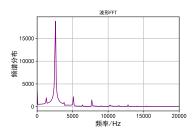
图8f是单吸引子的结果,这是一个奇异吸引子。它相较于前面的极限环,更多的依赖于 $-U_{\xi \bar{q}} < U < -U_C$ 段和 $-U_C < U < U_C$ 段,当相点发散到 $-U_C < U < U_C$ 段时,从图5中可以发现,这里是一个震荡吸引子和一个一维排斥子,当相点发散运动到这一段时,会表现出震荡吸引子的特点,即8f中左侧的小突起。但由于一维排斥子的作用,相点只能做部分的震荡吸引子行为后,被一维排斥子推回到 $-U_{\xi \bar{q}} < U < -U_C$ 段。总体行为表现为一个奇异吸引子。

图8g是双吸引子的结果,可以发现的是此时几乎涉及了非线性负阻的所有区域,其中主要发挥作用的也是非失真区域。和前面的单吸引子类似,但此时相点发散到 $-U_C < U < U_C$ 段时,会被被排斥到另一端,进而产生了双吸引子的行为。

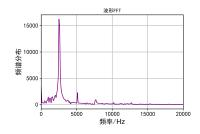
6.4 非线性负阻在 Chua 氏电路中的频率

本节分析了非线性负阻在 Chua 氏电路中的电压波形进行了频谱 FFT 分析,主要目的是说明非线性负阻的频谱主要分布在 3 kHz 附近,说明我们第5.2步的频率选择的有效性。

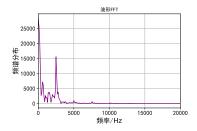
考虑将所有情况都展示出来比较冗杂,我们特定展示了三个情况下的频谱如下。



(a) 双周期下非线性负阻的 FFT



(b) 阵发混沌下非线性负阻的 FFT



(c) 双吸引子下非线性负阻的 FFT

七、实验结论

- 1. 通过 Chua 氏电路以及示波器,观察力 Chua 氏电路的非线性行为并采集了轨迹曲线;
- 2. 测量了非线性负阻的 IV 特性曲线,发现非线性负阻的 IV 特性和频率几乎无关,在 3300 Hz 的条件下测量结果为

$$G_a = (-4.218 \pm 0.08) \text{ mA/V}$$
 $G_b = -7.79 \pm 0.05 \text{ mA/V}$ $U_c = 1.75 \text{ V}$

3. 通过示波器观察非线性负阻在 Chua 氏电路中的行为,并结合此分析了 Chua 氏电路各种非线性行为的机制。

八、参考文献

- [1] PAJEVIC S. Nonlinear dynamics and chaos: Steven h. strogatz, addison-wesley, reading, massachusetts, 1994[M]. Springer, 1995.
- [2] KENNEDY M P. Three steps to chaos. ii. a chua's circuit primer[J]. IEEE Transactions on Circuits and Systems I: Fundamental Theory and Applications, 1993, 40(10): 657-674.

注:由于本文中涉及一些彩色图例标记以及一些超链接,黑白打印的展示效果可能较差,我已经将报告的电子版发送到老师的邮箱了leyk@fudan.edu.cn。