

对《Liénard 方程的无穷远奇点和极限环》一文的补正*

王 现

(南京大学数学系, 210008)

文[1]考虑 Liénard 方程

$$\ddot{x} + f(x)\dot{x} + g(x) = 0 \quad (1)$$

和他在相平面的等价系统

$$\dot{x} = y, \quad \dot{y} = -f(x)y - g(x), \quad (2)$$

其中 $f(x) = \sum_{i=0}^m a_i x^i, g(x) = \sum_{j=0}^n b_j x^j$ 是多项式, 且 $m \geq n > 0$. 作者引用 50 年代 R. E. Gomory [2] 对系统(2)的无穷远奇点之完整分析结果给出了几个定理, 其中所阐明的思想方法和结果, 是很有意义的. 这里我们作三点补正, 使之更臻完善.

1. 文[1]中说“(我们)给出了关于系统(2)极限环存在性的一个新判据(指原定理 3), 为了决定极限环的存在性, 早先的某些结果(见[3], ch4 和 5)不能应用, 或即使能用研究步骤也是十分复杂的.”又举

$$\ddot{x} + [1 - (m+1)x^m]\dot{x} + 2x = 0, \quad m \geq 2 \text{ 偶数} \quad (12)$$

为例来作了说明. 这是欠周的. 只要考虑(12)在 Liénard 平面上的等价系统, 并令 $t = -\tau, y \rightarrow -y$, 将其化为

$$\frac{dx}{d\tau} = y - (x^{m+1} - x), \quad \frac{dy}{d\tau} = -2x, \quad (12')$$

容易检验(12')满足 Драгилев 定理的条件, 故(12')至少存在一个稳定极限环, 注意 $t = -\tau$, 便知(12)至少存在一个不稳定极限环.

事实上, 文[1]定理 3 本身, 也可用 Драгилев 定理立即导出. 下面我们给出一个更为一般的结果. 不失一般性, 设 $b_0 = 0$.

2. 定理 III 设 m 为偶数, n 为奇数, $b_n > 0$, 则当 $a_m > 0$ ($a_m < 0$) 且(2)的全部有限远奇点构成指标 +1 的不稳定(稳定)奇点系或奇点—环系(参看[4]) $S_1(S_2)$ 时, (2)至少存在一个包含 $S_1(S_2)$ 的稳定(不稳定)极限环.

证明 法 1) 根据[2], m 为偶数, n 为奇数, $b_n > 0$, 且 $a_m > 0$ ($a_m < 0$) 时, 系统(2)的无穷远奇点是排斥的(吸引的), 如[2]中 Fig29a, 1 (Fig. 30) 所示, 而 $S_1(S_2)$ 是不稳定的(稳定的), 故由 Poincare—Bendixson 环域定理立即便可得定理的结论.

法 2) 考虑(2)在 Liénard 平面上的等价系统

$$\dot{x} = y - F(x), \quad \dot{y} = -g(x), \quad (2')$$

* 1991年8月17日收到. 国家教委博士点基金资助项目.

其中 $F(x) = \int_0^x f(s)ds = \sum_{i=0}^m \frac{1}{i+1} a_i x^{i+1}$. 又令 $G(x) = \int_0^x g(s)ds = \sum_{j=1}^n \frac{1}{j+1} b_j x^{j+1}$. $a_m > 0$ 时, $F(\infty) = \infty, F(-\infty) = -\infty, G(\pm\infty) = \infty$, 显然. 于是由[4]定理3(Драгилев定理的推广)便立即可得结论. 对 $a_m < 0$ 的情形, 令 $t = -\tau, y \rightarrow -y$, 由已证结果便可导出.

3. 文[1]定理4所得为局部分枝结果, 图3-4所示仅为 $O(0,0)$ 邻域内和无穷远邻域内轨线的性态. 因为大范围极限环的个数问题非常困难, 若暂时置之不顾而仅讨论指标+1的奇点之局部分枝问题时, 对 m, n 的奇偶性, a_m, b_n 的符号都无限制的必要, 就是开始时 $m \geq n$ 的限制也可取消. 这方面 N. G. Lloyd 等在文[5]等中作了深入研究, 当然对这种一般的情形, 也许多次分枝问题较复杂, 在[5]中未予讨论, 但相应文[1]定理4的简单情形, 我们不难给出下列定理. 如上设 $b_0 = 0$.

定理IV 设 $O(0,0)$ 是系统 $(2')$ 的一个奇点, 且 $b_1 > 0$. 则当 $|a_0| \ll 1, a_0 < 0, a_1 b_2 < a_2 b_1 (a_0 > 0, a_1 b_2 > a_2 b_1)^*$ 时, $(2')$ 在 O 的邻域内至少存在一个稳定(不稳定)的极限环.

证明 经尺度变换 $y \mapsto y/\sqrt{b_1}, x \mapsto \sqrt{b_1}t$, $(2')$ 化为

$$\begin{aligned}\dot{x} &= y - \left(\frac{a_0}{\sqrt{b_1}}x + \frac{a_1}{2\sqrt{b_1}}x^2 + \frac{a_2}{3\sqrt{b_1}}x^3 + \dots + \frac{a_m}{(m+1)\sqrt{b_1}}x^{m+1} \right), \\ \dot{y} &= - \left(x + \frac{b_2}{b_1}x^2 + \dots + \frac{b_m}{b_1}x^m \right).\end{aligned}$$

根据[5], §2 可得 O 的前面两个焦点值为 $\eta_2 = -a_0/\sqrt{b_1}, \eta_4 = \frac{1}{8b_1\sqrt{b_1}}(a_1b_2 - a_2b_1)$. 由此可知, $a_0 = 0, a_1 b_2 < a_2 b_1 (a_1 b_2 > a_2 b_1)$ 时, O 是稳定(不稳定)的一阶细焦点, 而当 $a_0 < 0, a_1 b_2 < a_2 b_1 (a_0 > 0, a_1 b_2 > a_2 b_1)$ 时, O 变成不稳定(稳定)的奇点了. 于是由熟知的 Hopf 分枝定理便可得定理的结论.

参 考 文 献

- [1] 张寄洲, Liénard 方程的无穷远奇点和极限环, 数学研究与评论, Vol. 10, No. 1, 137—143, 1990.
- [2] R. E. Gomory, Contribution to the theory of nonlinear oscillations, Vol. III, 85—126, 1956.
- [3] 张芷芬等, 微分方程定性理论, 科学出版社, 1985.
- [4] 王现, 数学季刊, Vol. 5, No. 1—2, 122—130, 1990.
- [5] N. G. Lloyd and S. Lynch, Proc. R. Soc. Lond. A418, 199—208, 1988.

* 文[1]定理4的陈述稍欠妥, 证明的计算中有一个符号上的错误, 其中 C_4 应为 $-\frac{1}{4}(a_2 - a_1 b_2)$, 故和这里的不一致.