

关于常微分方程转点问题共振 的必要条件*

江 福 汝

(上海市应用数学和力学研究所, 1988年1月16日收到)

摘 要

本文首先修正带有转点的常微分方程共振必要条件中的一些误解, 然后给出推导共振必要条件序列的递推过程。

一、引 言

自1970年以来, 继 Ackerberg 和 O'Malley^[1]的工作之后, 已发表了很多关于下面形式的转点问题的论文,

$$\varepsilon y'' + f(x, \varepsilon)y' + g(x, \varepsilon)y = 0 \quad (-a \leq x \leq b, 0 < \varepsilon \ll 1) \quad (1.1)$$

$$y(-a) = \alpha, \quad y(b) = \beta \quad (1.2)$$

其中 a, b 为正的常数, $f(0, 0) = 0, f_x(0, 0) < 0$. 称边值问题(1.1)~(1.2)是共振的, 若其解当 $\varepsilon \rightarrow 0$ 时, 不以零为极限; 否则称边值问题为非共振的. Ackerberg 和 O'Malley 给出的共振条件是

$$-\frac{g(0, 0)}{f_x(0, 0)} = N \quad (N: \text{非负整数}) \quad (1.3)$$

1971年, Watt^[2]举例说明条件(1.3)是不充分的. 1973年, Cook 和 Eckhaus^[3]又给出修正的共振条件:

$$-\frac{g(0, \varepsilon)}{f_x(0, \varepsilon)} = N + \mu_1 \varepsilon \quad (N: \text{非负整数}) \quad (1.4)$$

其中 $\mu_1 = -[g_x^2 + (N+1/2)g_{xx}]$. 1975~1976年, Matkowsky^[4]又考察了许多例子, 提出依据相关特征值问题来判别共振的方法, 并指出: 若方程(1.1)的外部解 $Y_\varepsilon(x)$ 可以表示成

$$Y_\varepsilon(x) = \sum_{i=0}^{\infty} A_i(x) \varepsilon^i$$

* 中国科学院科学基金资助的课题。

其中系数 $A_i(x)$ ($i=0, 1, 2, \dots$) 在区间 $[-a, b]$ 上是有界, 和至少有一系数不为零, 则边值问题出现共振. 不过我们仍需要能由方程的系数表示出的判别法. 1978年, Olver^[5] 曾对一类特殊的微分方程, 给出共振的充分条件.

本文, 首先修正在共振必要条件中所存在的一些误解, 包括 Matkowsky 在文[4]中依据相关特征值问题, 所考察例子中的错误结果, 然后给出推导共振必要条件序列的递推过程. 并指出: 如果 $g(x, \varepsilon) \equiv 0$; 或 $f(x, \varepsilon) \equiv -xA$, $g(x, \varepsilon) \equiv B$, 其中 A, B 是常数和满足条件 $A/B \equiv N$, N 是非负整数, 则边值问题出现共振.

二、例

考察以 $x=0$ 为转点的边值问题:

$$\varepsilon y'' - x(1+4\varepsilon)y' + (1+2x)y = 0 \quad (0 < \varepsilon \ll 1, -a \leq x \leq b) \quad (2.1)$$

$$y(-a) = \alpha, \quad y(b) = \beta \quad (2.2)$$

其中 a, b 为正的常数. 假设其外部解具有展开式

$$Y_\varepsilon(x) = y_0(x) + \varepsilon y_1(x) + \varepsilon^2 y_2(x) + \dots \quad (2.3)$$

将之代入方程 (2.1), 合并同类项和令 ε 的各次幂的系数为零, 可以确定出

$$y_0(x) = C_0 x e^{2x} \quad (2.4)$$

$$y_1(x) = C_1 x e^{2x} + C_0 x e^{2x} \left(\frac{-4}{x} - 8x \right) \quad (2.5)$$

$$y_2(x) = C_2 x e^{2x} + C_1 x e^{2x} \left(\frac{-4}{x} - 8x \right) + C_0 x e^{2x} \left(\frac{64}{3} x^3 + 16x^2 - 32x - 24 \ln|x| \right) \quad (2.6)$$

等等. 因 $y_2(x)$ 在 $x=0$ 应是解析的, 所以待定常数 C_0 应为零, 即 $y_0(x)$ 为零, 边值问题是非共振的. 但此时满足修正的共振条件 (1.4), 所以条件 (1.4) 是不充分的.

此外, 再考察 Matkowsky 在文[4]中所考察的例子

$$\varepsilon y'' - x(1+x^2)y' + (2+p_1\varepsilon + p_2\varepsilon^2 + \dots)y = 0 \quad (2.7)$$

$$y(-a) = \alpha, \quad y(b) = \beta \quad (2.8)$$

假设其外部解具有展开式

$$Y_\varepsilon(x) = y_0(x) + \varepsilon y_1(x) + \varepsilon^2 y_2(x) + \dots \quad (2.9)$$

将 (2.9) 式代入方程 (2.7), 比较 ε 的同次幂的项, 得到关于 y_n ($n=0, 1, 2, \dots$) 的递推微分方程组:

$$-x(1+x^2)y_n' + 2y_n = -y_{n-1}' - \sum_{i=1}^n p_i y_{n-i}, \quad (n=0, 1, 2, \dots) \quad (2.10)$$

视 $y_{-1}(x) \equiv 0$.

在 (2.10) 式中取 $n=0$, 得到关于 $y_0(x)$ 的微分方程:

$$-x(1+x^2)y_0' + 2y_0 = 0 \quad (2.11)$$

具有解

$$y_0(x) = C_0 \frac{x^2}{1+x^2} \quad (2.12)$$

其中 C_0 是待定常数。

在 (2.10) 式中取 $n=1$, 考虑到 (2.12) 式得

$$-x(1+x^2)y_1' + 2y_1 = -y_0'' - p_1 y_0 \equiv G_1(x) \quad (2.13)$$

其中

$$G_1(x) = \left[\frac{-2+6x^2}{x^2(1+x^2)^2} - p_1 \right] C_0 I_0(x)$$

符号 $I_0(x) \equiv x^2/(1+x^2)$ 。解此方程得

$$y_1(x) = C_1 I_0(x) + \left[\frac{-1-9x^2-6x^4}{x^2(1+x^2)^2} - \left(6 - \frac{1}{2} p_1\right) \ln \frac{x^2}{1+x^2} \right] C_0 I_0(x) \quad (2.14)$$

因 $y_1(x)$ 在 $x=0$ 应是解析的, 所以必须

$$p_1 = 12 \quad (2.15)$$

(2.14) 式化为

$$y_1(x) = \frac{-1-9x^2-6x^4}{x^2(1+x^2)^2} C_0 I_0(x) \quad (2.16)$$

鉴于只需要确定 C_0 是否为零, 为简单起见, 今后只考察含 C_0 的项。

在 (2.10) 式中取 $n=2$ 得

$$-x(1+x)y_2' + 2y_2 = -y_1'' - p_1 y_1 - p_2 y_0 \equiv G_2(x) \quad (2.17)$$

其中

$$G_2(x) = 12 \left[\frac{2+x^2+25x^4+24x^6+6x^8}{x^2(1+x^2)^4} - p_2 \right] C_0 I_0(x)$$

求解方程 (2.17), 得

$$\begin{aligned} y_2(x) &= I_0(x) \int^x \frac{G_2(s)}{-s(1+s^2)I_0(s)} ds \\ &= 12 \left[\frac{1}{x^2(1+x^2)^4} + \frac{44}{8} \frac{1}{(1+x^2)^4} + \frac{3}{2} \frac{1}{(1+x^2)^3} + \frac{9}{4} \frac{1}{1+x^2} \right. \\ &\quad \left. + 5 \frac{x^2}{(1+x^2)^4} + \frac{3}{2} \frac{x^4}{(1+x^2)^4} + \frac{9}{2} \ln \frac{x^2}{1+x^2} + \frac{p_2}{24} \ln \frac{x^2}{1+x^2} \right] C_0 I_0(x) \end{aligned} \quad (2.18)$$

所以必须也成立

$$p_2 = -108$$

因此 [4] 中, 依据相关特征值问题所考察例子得到的结论是错误的。

三、共振的必要条件序列

考察下面的边值问题:

$$\varepsilon y'' - xA(x, \varepsilon)y' + B(x, \varepsilon)y = 0 \quad (0 < \varepsilon \ll 1, -a \leq x \leq b) \quad (3.1)$$

$$y(-a) = \alpha, \quad y(b) = \beta \quad (3.2)$$

其中

$$A(x, \varepsilon) \sim A_0(x) + \varepsilon A_1(x) + \varepsilon^2 A_2(x) + \dots$$

$$B(x, \varepsilon) \sim B_0(x) + \varepsilon B_1(x) + \varepsilon^2 B_2(x) + \dots$$

和 $A_0(0) > 0$ 。假设 $A_i(x)$, $B_i(x)$ ($i=0, 1, 2, \dots$) 在 $[-a, b]$ 是解析的。

设边值问题的外部解具有展开式

$$Y_\varepsilon(x) = y_0(x) + \varepsilon y_1(x) + \varepsilon^2 y_2(x) + \dots \quad (3.3)$$

将 (3.3) 式代入方程 (3.1), 再比较 ε 的同次幂项, 得到关于 $y_n(x)$ ($n=0, 1, 2, \dots$) 的递推方程:

$$-x A_0(x) y_n' + B_0(x) y_n = -y_{n-1}'' + x \sum_{i=1}^n A_i y_{n-i}' - \sum_{i=1}^n B_i y_{n-i} \quad (3.4)$$

$$(n=0, 1, 2, \dots)$$

视 $y_{-1}(x) = 0$ 。

在 (3.4) 式中取 $n=0$, 得到关于 $y_0(x)$ 的微分方程

$$-x A_0(x) y_0' + B_0(x) y_0 = 0 \quad (3.5)$$

其解为

$$y_0(x) = C_0 \exp\left(\int^x \frac{B_0(s)}{s A_0(s)} ds\right) = C_0 I_0(x) \quad (3.6)$$

在 $x=0$ 的邻域展开 $A_i(x)$, $B_i(x)$ ($i=0, 1, 2, \dots$) 为 x 的幂级数

$$A_i(x) = A_{i,0} + A_{i,1}x + A_{i,2}x^2 + \dots, \quad B_i(x) = B_{i,0} + B_{i,1}x + B_{i,2}x^2 + \dots$$

并将 $A_i^{-1}(x)$, $A_i^{-3}(x)$ 表示成

$$A_i^{-1}(x) = \bar{A}_{i,0} + \bar{A}_{i,1}x + \bar{A}_{i,2}x^2 + \dots, \quad A_i^{-3}(x) = \hat{A}_{i,0} + \hat{A}_{i,1}x + \hat{A}_{i,2}x^2 + \dots$$

知 $I_0(x)$ 具有展开式

$$I_0(x) = x^{B_{0,0}} \bar{A}_{0,0} \exp\left(\sum_{n=1}^{\infty} \sum_{i=0}^n B_{0,i} \bar{A}_{0,n-i} x^n\right) \quad (3.7)$$

由于 $y_0(x)$ 在 $x=0$ 应是解析的, 所以必须

$$B_{0,0} \bar{A}_{0,0} = N \quad (N: \text{非负整数}) \quad (3.8)$$

或

$$\frac{B(0,0)}{A(0,0)} = N \quad (3.9)$$

此就是 Ackerberg 和 O'Malley^[1] 给出的条件。

在 (3.4) 式中取 $n=1$, 得到关于 $y_1(x)$ 的微分方程:

$$-x A_0(x) y_1' + B_0(x) y_1 = -y_0'' + x A_1 y_0' - B_1 y_0 = L_0[y_0] \quad (3.10)$$

其中 L_0 是微分算子

$$L_0 = -\frac{d^2}{dx^2} + x A_1(x) \frac{d}{dx} - B_1 \quad (3.11)$$

求解方程 (3.10), 得

$$y_1(x) = I_0(x) \int^x \frac{L_0[y_0(s)]}{-s A_0(s) I_0(s)} ds \quad (3.12)$$

因

$$L_0[y_0(x)] = \left(\frac{-xA_0B_0' + xA_0'B_0 + A_0B_0 - B_0^2 + x^2A_0B_0A_1}{x^2A_0^2} - B_1 \right)$$

在 (3.12) 式中经积分得

$$\begin{aligned} y_1(x) = & C_0 I_0(x) \left[\frac{a_{0,-2}}{x^2} + \frac{a_{0,-1}}{x} + a_{0,0} \ln|x| + a_{0,1}x + a_{0,2}x^2 + \dots \right. \\ & + B_{1,0} \bar{A}_{0,0} \ln|x| + (B_{1,0} \bar{A}_{0,1} + B_{1,1} \bar{A}_{0,0}) x \\ & \left. + \frac{x^2}{2} \sum_{i=0}^2 B_{1,i} \bar{A}_{0,2-i} + \dots \right] \end{aligned} \quad (3.13)$$

其中

$$\begin{aligned} a_{0,-2} = & -\frac{1}{2} (-A_{0,0}B_{0,0} + B_{0,0}^2) \hat{A}_{0,0} \\ a_{0,-1} = & -(-A_{0,0}B_{0,0} + B_{0,0}^2) \hat{A}_{0,1} - (-2A_{0,1}B_{0,0} + 2B_{0,0}B_{0,1}) \hat{A}_{0,0} \\ a_{0,0} = & (-A_{0,0}B_{0,0} + B_{0,0}^2) \hat{A}_{0,2} + (-2A_{0,1}B_{0,0} + 2B_{0,0}B_{0,1}) \hat{A}_{0,1} \\ & + \left(-\sum_{i=0}^2 A_{0,i}B_{0,2-i} + \sum_{i=0}^2 B_{0,i}B_{0,2-i} + \sum_{i=1}^2 iB_{0,i}A_{0,2-i} \right. \\ & \left. - \sum_{i=1}^2 iA_{0,i}B_{0,2-i} - A_{0,0}B_{0,0}A_{1,0} \right) \hat{A}_{0,0} \\ a_{0,n} = & \frac{1}{n} \left\{ (-A_{0,0}B_{0,0} + B_{0,0}^2) \hat{A}_{0,n+2} + (-2A_{0,1}B_{0,0} + 2B_{0,0}B_{0,1}) \hat{A}_{0,n+1} \right. \\ & + \sum_{p=2}^{n+2} \left[-\sum_{i=0}^p A_{0,i}B_{0,p-i} + \sum_{i=0}^p B_{0,i}B_{0,p-i} + \sum_{i=1}^p iB_{0,i}A_{0,p-i} \right. \\ & \left. \left. - \sum_{i=1}^p iA_{0,i}B_{0,p-i} - \sum_{j=0}^{p-2} \left(\sum_{i=0}^j A_{0,i}B_{0,j-i} \right) A_{1,p-2-j} \right] \hat{A}_{0,n+2-p} \right\} \\ & (n=1, 2, 3, \dots) \end{aligned}$$

由于 $y_1(x)$ 在 $x=0$ 应是解析的, 所以必须

$$\bar{a}_{0,0} = a_{0,0} + B_{1,0} \bar{A}_{0,0} = 0 \quad (3.14)$$

此是共振的第二必要条件. 若 $A(x, \varepsilon) \equiv 1$, $B(x, \varepsilon) \equiv g(x, \varepsilon)$, 则条件 (3.14) 化为

$$-g_x(0, 0) = -[g_x^2(0, 0) + (N+1/2)g_{xx}(0, 0)] \quad (3.15)$$

其中 N 是由第一必要条件定义的非负整数. 对于 $g_x(0, \varepsilon) \equiv 0$ 的特殊情形, 上式与修正的共振条件 (1.4) 给出的结果是一致的. 对于方程^[3]

$$\varepsilon y'' - x(\alpha + \bar{\alpha}\varepsilon)y' + (\rho + \bar{\rho}\varepsilon + \gamma x + \delta x^2)y = 0$$

第二共振条件取形式

$$\alpha\delta + 2\rho\delta + \gamma^2 - \rho\alpha\bar{\alpha} + \bar{\rho}\alpha^2 = 0 \quad (3.16)$$

此即文[3]中给出的共振条件.

在 (3.4) 式中取 $n=2$, 得到关于 $y_2(x)$ 的微分方程

$$-xA_0(x)y_2' + B_0(x)y_2 = L_0[y_1] + L_1[y_0] \quad (3.17)$$

其中 L_0 是由 (3.11) 式定义微分算子, 和

$$L_1 = x A_2 \frac{d}{dx} - B_2 \quad (3.18)$$

方程 (3.17) 只含待定常数 C_0 的解为

$$\begin{aligned} y_2(x) &= I_0(x) \int^x \frac{L_0[y_1(s)] + L_1[y_0(s)]}{-s A_0(s) I_0(s)} ds \\ &= C_0 I_0(x) \left[\frac{a_{1,-4}}{x^4} + \frac{a_{1,-3}}{x^3} + \frac{a_{1,-2}}{x^2} + \frac{a_{1,-1}}{x} + a_{1,0} \ln|x| + \dots + a_{1,n} x^n \right. \\ &\quad \left. + \dots + (-A_{0,0} B_{0,0} A_{2,0} \hat{A}_{0,0} + B_{2,0} \bar{A}_{2,0}) \ln|x| \right. \\ &\quad \left. + b_{1,1} x + \dots + b_{1,n} x^n + \dots \right] \end{aligned} \quad (3.19)$$

其中

$$\begin{aligned} a_{1,-4} &= \frac{-1}{4} [(-5A_{0,0}B_{0,0} + B_{0,0}^2) \hat{A}_{0,0} + 6\bar{A}_{0,0}] \bar{a}_{0,-2} \\ a_{1,-3} &= \frac{-1}{3} \{ [(-6A_{0,1}B_{0,0} - 4A_{0,0}B_{0,1} + 2B_{0,0}B_{0,1}) \hat{A}_{0,0} + (-5A_{0,0}B_{0,0} \\ &\quad + B_{0,0}^2) \hat{A}_{0,1} + 6\bar{A}_{0,1}] \bar{a}_{0,-2} + [(-3A_{0,0}B_{0,0} + B_{0,0}^2) \hat{A}_{0,0} + 2\bar{A}_{0,0}] \bar{a}_{0,-1} \} \\ a_{1,-4+n} &= \frac{1}{n-4} \left\{ \left\{ \sum_{j=0}^n \bar{a}_{0,n-2-j} \left\{ \sum_{i=0}^j \sum_{p=0}^{j-i} [(2n-2p-j-i-5) A_{0,p} B_{0,j-i-p} \right. \right. \right. \\ &\quad \left. \left. + B_{0,p} B_{0,j-i-p}] \hat{A}_{0,i} + (n-2-j)(n-2-j-1) \bar{A}_{0,j} \right\} \right. \\ &\quad \left. - \sum_{j=0}^{n-2} \bar{a}_{0,n-4-j} \left\{ \sum_{i=0}^j \left[\sum_{p=0}^{j-i} \left(\sum_{q=0}^p A_{0,q} B_{0,p-q} \right) A_{1,j-i-p} \right] \bar{A}_{0,i} \right\} \right. \\ &\quad \left. - \sum_{j=0}^{n-2} \left[\sum_{p=0}^{n-2-j} (n-4-j-p) \bar{a}_{0,n-4-j-p} A_{1,p} \right] \bar{A}_{0,j} \right. \\ &\quad \left. + \sum_{j=0}^{n-2} \left(\sum_{p=0}^{n-2-j} \bar{a}_{0,n-4-j-p} B_{1,p} \right) \bar{A}_{0,j} \right\} \right\} \\ &\quad (n=2, 3, \dots; n \neq 4) \\ a_{1,0} &= \sum_{j=0}^4 \bar{a}_{0,2-j} \left\{ \sum_{i=0}^j \sum_{p=0}^{j-i} [(3-2p-j-i) A_{0,p} B_{0,j-i-p} + B_{0,p} B_{0,j-i-p}] \hat{A}_{0,i} \right. \\ &\quad \left. + (2-j)(1-j) \bar{A}_{0,j} \right\} \\ &\quad - \sum_{j=0}^2 \bar{a}_{0,-j} \left\{ \sum_{i=0}^j \left[\sum_{p=0}^{j-i} \sum_{q=0}^p A_{0,q} B_{0,p-q} A_{1,j-i-p} \right] \bar{A}_{0,i} \right\} \\ &\quad - \sum_{j=0}^2 \sum_{p=0}^{2-j} (-j-p) \bar{a}_{0,-j-p} A_{1,p} \bar{A}_{0,j} + \sum_{j=0}^2 \sum_{p=0}^{2-j} \bar{a}_{0,-j-p} B_{1,p} \bar{A}_{0,j} \end{aligned}$$

和

$$b_{1,n} = \frac{1}{n} \left[- \sum_{j=0}^n \left(\sum_{i=0}^{n-j} \sum_{p=0}^i A_{0,p} B_{0,i-p} A_{2,n-j-i} \right) + \sum_{p=0}^n \bar{A}_{0,p} B_{2,n-p} \right] \\ (n=1, 2, 3, \dots)$$

其中

$$\bar{a}_{0,n} = \begin{cases} a_{0,n}, & \text{当 } n < 0 \\ a_{0,n} + \frac{1}{n} \sum_{i=0}^n B_{1,i} \bar{A}_{0,n-i}, & \text{当 } n \geq 1 \end{cases}$$

由于 $y_2(x)$ 在 $x=0$ 是解析的, 所以必须

$$\bar{a}_{1,0} = a_{1,0} - A_{0,0} B_{0,0} A_{2,0} \bar{A}_{0,0} + B_{2,0} \bar{A}_{0,0} = 0 \quad (3.20)$$

此是共振的第三必要条件. 对于方程 (2.7) 是

$$p_2 = -108$$

如此继续下去, 假设已求得

$$y_k(x) = C_0 I_0(x) \sum_{i=-r}^{\infty} \bar{a}_{k-1,i} x^i \quad (3.21)$$

其中 r 是不大于非负整数 $N = B(0,0)/A(0,0)$ 的非负整数, 和第 $k+1$ 个共振的必要条件

$$\bar{a}_{k-1,0} = 0 \quad (3.22)$$

再在 (3.4) 式中取 $n=k+1$, 则得到关于 $y_{k+1}(x)$ 的微分方程

$$-x A_0(x) y'_{k+1} + B_0(x) y_{k+1} = \sum_{i=0}^k L_i [y_{k-i}] = I_0(x) F_k(x) \quad (3.23)$$

其中 L_0, L_1 是由 (3.11), (3.18) 式定义的微分算子, 和

$$L_i = x A_{i+1} \frac{d}{dx} - B_{i+1} \quad (i=1, 2, \dots, k) \quad (3.24)$$

求解方程 (3.23) 得

$$y_{k+1}(x) = C_0 I_0(x) \int_0^x \frac{F_k(s)}{-s A_0(s)} ds \quad (2.25)$$

令上面被积函数展开式中的 s^{-1} 项的系数为零, 则得到第 $k+2$ 个共振的必要条件.

如果 $A(x, \varepsilon) = A$, $B(x, \varepsilon) = B$, 其中 A, B 是满足 Ackerberg-O'Malley 条件 $B/A = N$ (N : 非负整数) 的常数; 或是 $B(x, \varepsilon) = 0$, 则可由数学归纳法证知 $\bar{a}_{n,0} = 0$ ($n=0, 1, 2, \dots$), 这时将出现共振.

参 考 文 献

- [1] Ackerberg, R. C. and R. E. O'Malley, Jr., Boundary layer problem exhibiting resonance, *Studies Appl. Math.*, 49, 3 (1970), 277—295.
- [2] Walt, A.M., A singular perturbation problem with a turning point, *Bull. Austral. Math. Soc.*, 5 (1971), 61—73.
- [3] Cook, L. P. and W. Eckhaus, Resonance in a boundary value problem of singular

- perturbation type, *Studies in Appl. Math.*, 7, 2 (1973), 129—139.
- [4] Matkowsky, B. J., On boundary layer problems exhibiting resonance, *SIAM Rev.*, 17 (1975), 82—100; Errata, *Ibid.*, 18 (1976), 112.
- [5] Olver, F. W. J., Sufficient conditions for Ackerberg-O'Malley resonance, *SIAM J. Math. Anal.*, 9 (1978), 328—355.

On Necessary Conditions for Resonance in Turning Point Problems for Ordinary Differential Equations

Jiang Fu-ru

(Shanghai Institute of Applied Mathematics and Mechanics, Shanghai)

Abstract

In this paper, some misunderstandings concerning the necessary conditions for resonance for ordinary differential equations with turning point have been corrected, and a recursive process for finding the sequence of necessary conditions for resonance has been offered.