

对流扩散方程 FTCS 差分格式稳定性分析研究

武周虎

(陕西机械学院水电学院)

摘要

本文提出并论证了常系数线性对流扩散方程 FTCS 差分格式稳定性的充分必要条件及变系数对流扩散方程 FTCS 差分格式稳定性的必要条件。该条件增大了稳定性区域, 将给数值计算选择步长带来更大方便。

前言

对流扩散方程是一个具有双自变量的二阶偏微分方程。由于实际问题中, 初值、边值条件的复杂性, 一般在数学上尚无法求出其解析解, 因而人们常借助于电子计算机, 结合初值及边值条件采用数值法求解。就数值法而言, 采用的格式是各种各样的。但差分法中常利用时间取前差, 空间取中差的构造格式。对于该格式的稳定性条件 Fromm (1964) 利用 Von Noumann 方法进行研究, 得出稳定性条件:

$$S = \frac{E\Delta t}{\Delta x^2} \leq 1/2 \quad (1)$$

$$R_c = \frac{u\Delta x}{E} \leq 2 \text{ 或 } d \leq 2S^{(1)[2]} \quad (2)$$

式中 $d = u\Delta t/\Delta x$ 。

从笔者的分析推导看出, 格子 Reynolds 数 $R_c \leq 2$ 的条件并不是稳定与不稳定的临界状态。因此本文仍利用 Von Noumann 方法进行分析研究, 提出了临界状态下新的稳定性条件。是对原来条件的补充和完善。即为 $S = (E\Delta t/\Delta x^2) \leq 1/2$

$$\Delta t \leq \frac{2E}{u^2} \text{ 或 } d^2 \leq 2S \quad (3)$$

对流扩散方程 FTCS 差分格式稳定性分析研究

笔者提出对流扩散方程 FTCS 差分格式的稳定性条件为 (1)、(3) 两式。为了论证这个问题, 可以直接从差分格式出发, 进行推证。

(一) 常系数线性对流扩散方程

首先考虑最简单的常系数线性方程

$$\frac{\partial C}{\partial t} + u \frac{\partial C}{\partial x} = E \frac{\partial^2 C}{\partial x^2} \quad (4)$$

式中 u 表示对流流速 (m/s), E 表示扩散系数 (m^2/s), C 表示扩散物质浓度。

FTCS 差分格式 (时间取前差、空间取中差)

$$\frac{C_i^{n+1} - C_i^n}{\Delta t} + u \frac{C_{i+1}^n - C_{i-1}^n}{2\Delta t} = E \frac{C_{i+1}^n - 2C_i^n + C_{i-1}^n}{\Delta x^2}$$

令 $d = u\Delta t/\Delta x$, $S = E\Delta t/\Delta x^2$

$$\text{则 } C_i^{n+1} = C_i^n - \frac{1}{2} d (C_{i+1}^n - C_{i-1}^n) + S (C_{i+1}^n - 2C_i^n + C_{i-1}^n) \quad (5)$$

设 C_i^n 为差分格式在节点 ($i\Delta x, n\Delta t$) 的真解, \bar{C}_i^n 是该点的数值解, 则误差为

$$\varepsilon_i^n = \bar{C}_i^n - C_i^n$$

显然, 差分格式的数值解 $\bar{C}_i^n = C_i^n + \varepsilon_i^n$ 满足 (5) 式

$$\begin{aligned} C_i^{n+1} + \varepsilon_i^{n+1} = C_i^n + \varepsilon_i^n - \frac{d}{2} (C_{i+1}^n + \varepsilon_{i+1}^n - C_{i-1}^n - \varepsilon_{i-1}^n) + \\ S [C_{i+1}^n + \varepsilon_{i+1}^n - 2(C_i^n + \varepsilon_i^n) + C_{i-1}^n + \varepsilon_{i-1}^n] \end{aligned} \quad (6)$$

用 (6) 式减去 (5) 式得

$$\varepsilon_i^{n+1} = \varepsilon_i^n - \frac{d}{2} (\varepsilon_{i+1}^n - \varepsilon_{i-1}^n) + S (\varepsilon_{i+1}^n - 2\varepsilon_i^n + \varepsilon_{i-1}^n) \quad (7)$$

这就是误差传播方程。

现用 Von—Nuemann 方法进行稳定性分析。假定只有初始误差, 边界上没有误差, 而且数值计算过程中也不引入新的误差。在这种简单情况下来考虑误差传播。首先, 将初始误差利用 Fourier 级数表示成简谐波和的形式:

$$\varepsilon_i^n = \sum_{k=-\infty}^{\infty} A_k e^{iKXi}$$

式中 $I = \sqrt{-1}$

$$\text{则 } \varepsilon_i^n = \sum_{k=-\infty}^{\infty} A^n e^{iKXi}$$

$$\varepsilon_i^{n+1} = \sum_{k=-\infty}^{\infty} A^{n+1} e^{iKXi} \quad (8)$$

$$\varepsilon_{i\pm 1}^n = \sum_{k=-\infty}^{\infty} A^n e^{iK(Xi \pm \Delta x)}$$

将 (8) 式代入 (7) 式, 并令放大因子 $G = A^{n+1}/A^n$, $\theta = K\Delta X$, 可得:

$$G = 1 - \frac{d}{2}(e^{i\theta} - e^{-i\theta}) + S(e^{i\theta} + e^{-i\theta} - 2) \quad (9)$$

利用恒等式

$$\left. \begin{aligned} e^{i\theta} + e^{-i\theta} &= 2\cos\theta \\ e^{i\theta} - e^{-i\theta} &= 2i\sin\theta \end{aligned} \right\} \quad (10)$$

得:

$$G = 1 - 2S(1 - \cos\theta) - Id\sin\theta$$

G 是一个复数, 其实部为 R_e , 虚部为 I_m 则

$$R_e = 1 - 2S(1 - \cos\theta)$$

$$I_m = -d\sin\theta$$

于是可得到下式

$$\left[\frac{R_e - (1 - 2S)}{2S} \right]^2 + \left[\frac{I_m}{d} \right]^2 = 1 \quad (11)$$

根据稳定性条件, 放大因子必须满足 $|G| \leq 1$, 即有

$$R_e^2 + I_m^2 \leq 1 \quad (12)$$

(12) 式是表示在复平面上的单位圆及其内部, (11) 式表示一个中心在实轴上, 位于 $(1 - 2S, 0)$, $2S$ 和 $|d|$ 分别为椭圆的长短轴, 如右图所示。要使椭圆在单位圆内, 则必须满足 $2S \leq 1$ 或 $S \leq 1/2$ 和在切点 $(1, 0)$ 处椭圆的曲率半径不大于 1。由后面一个条件可找出 S 与 d 的关系式。为了习惯起见, 我们将 (11) 式中的 R_e 、 I_m 分别用 x 、 y 表示, 则

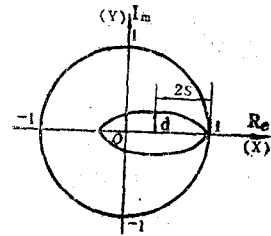


图 1

$$(11')$$

$$\left[\frac{x - (1 - 2S)}{2S} \right]^2 + \left[\frac{y}{d} \right]^2 = 1$$

求该椭圆的曲率半径。

(11') 式对 x 求导,

$$\frac{x - (1 - 2S)}{(2S)^2} + \frac{yy'}{d^2} = 0$$

令 $\frac{d^2}{4S^2} = a$, 则

$$a[x - (1 - 2S)] + yy' = 0 \quad (13)$$

(13) 式再对 x 求导,

$$a + y'^2 + yy'' = 0 \quad (14)$$

由曲率半径公式

$$R = \frac{1}{|K|} = \frac{(1+y'^2)^{3/2}}{|y''|} \quad (15)$$

得

$$R(x, y) = \frac{\{y^2 + a^2[x - (1-2S)]^2\}^{3/2}}{ay^2 + a^2(x - (1-2S))^2}$$

所以 $R(1, 0) = 2Sa = d^2/2S \leq 1$

即 (3) 式 $d^2 \leq 2S$

又因 $d = \frac{u\Delta t}{\Delta x}$, $S = \frac{E\Delta t}{\Delta x^2}$

所以 $\Delta t \leq \frac{2E}{u^2}$ (3')

则 (1)、(3) 或 (3') 为新得到的稳定性条件。

下面将进一步通过由曲率半径 $R(1, 0) \leq 1$ 得到的稳定性条件

$$S \leq 1/2; \Delta t \leq \frac{2E}{u^2} \text{ 或 } d^2 \leq 2S$$

为稳定性的充分必要条件。即证, 在满足上述条件时, 格式一定稳定, 否则 $S \leq 1/2$, $d^2 > 2S$, 格式一定不稳定。

单位圆方程 $x^2 + y^2 = 1$ (16)

椭圆方程 $\left[\frac{x - (1-2S)}{2S} \right]^2 + \left(\frac{y}{d} \right)^2 = 1$ (11')

设在横座标为 x 时, 单位圆的纵座标为 $\pm y_1$, 椭圆的纵座标为 $\pm y_2$ 。作辅助函数,

$$f(x) = y_1^2 - y_2^2 = (1-x^2) - \left\{ d^2 - \frac{d^2}{4S^2} [x - (1-2S)]^2 \right\} \quad (17)$$

考察函数 $f(x)$ 的特性, 若 $f(x)$ 在 $|x| \leq 1$ 时, 不为负值则椭圆不会超出单位圆外, 格式稳定。否则 ($f(x) < 0$), 椭圆将超出单位圆外, 格式不稳定。

$$f'(x) = -2x + \frac{2d^2}{4S^2} [x - (1-2S)] \quad (18)$$

令 $x = 1 - \delta_x$, ($\delta_x \geq 0$) 及 $d^2 = 2S(1 + \delta_s)$ 并忽略二阶小量得

$$f'(\delta_x) = 2[\delta_x + \delta_s - \delta_x/2S] \quad (19)$$

讨论: 因为 $2S \leq 1$ 所以 $\delta_x \leq \delta_x/2S$

(I) 当 $\delta_s \leq 0$ 即 $d^2 \leq 2S$ 时

由 (19) 式得 $f'(\delta_x) \leq 0$

所以 $f(x)$ 为单调递减函数。由 (17) 式知 $f(1) = 0$, 则有

$\delta_x \geq 0$, 即 $x \leq 1$ 时, $f(x) \geq 0$, 或 $|y_1| \geq |y_2|$ 。

故此时椭圆不会超出单位圆外, 格式稳定。

(II) 当 $\delta_s > 0$ 即 $d^2 > 2S$ 时

由 (19) 式得:

$$\lim_{\delta_x \rightarrow 0} f'(\delta_x) = \lim_{\delta_x \rightarrow 0} 2(\delta_x + \delta_s - \frac{\delta_x}{2S}) = 2\delta_s > 0$$

$f(x)$ 在 $x=1-0$ 的区域内为递增函数。因为, $f(1) = 0$, 所以有 $f(x) \leq 0$, $|y_1| \leq |y_2|$ 。

故此时椭圆将会超出单位圆, 格式不稳定。故 (1) 式 $S \leq 1/2$ 和 (3) 式 $d^2 \leq 2S$ 是对流扩散方程 FTCS 差分格式稳定性的充分和必要条件。

另外, 根据 lax 等价定理, (1)、

(3) 两式也是对流扩散方程, FTCS 差分格式收敛于微分方程的充分必要条件。下面以 d 为纵座标, 以 S 为横座标, 绘稳定性区域图形作一对比。由图可以看出, Fromm (1964) 给出的稳定性区为 I 区域。而本文给出的稳定性区域包括了 Fromm 给出的 I 区和新增的 II 区。新的稳定性区域 (I + II)

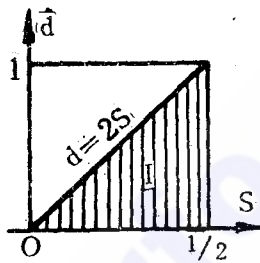


图2 Fromm(1964)给出的稳定性区域 I

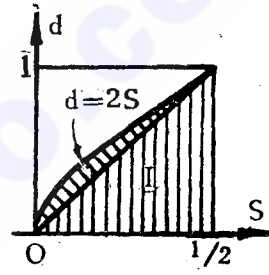


图3 本文给出的稳定性区域 (I + II)

比原来的稳定性区域增大了 17%, 将给数值计算选择步长, 带来更大的方便。

(二) 变系数线性对流扩散方程

上面的结论不难顺利地推广到变系数情况

$$\frac{\partial C}{\partial t} + u(x,t) \frac{\partial C}{\partial x} = E(x,t) \frac{\partial^2 C}{\partial x^2} \tag{20}$$

FTCS 差分格式为

$$\frac{C_i^{n+1} - C_i^n}{\Delta t} + u_i^{n+1} \frac{C_{i+1}^n - C_{i-1}^n}{2\Delta t} = E_i^{n+1} \frac{C_{i+1}^n - 2C_i^n + C_{i-1}^n}{\Delta x^2} \tag{21}$$

对 (21) 式变系数方程采用局部常数, 即把 $u_i^{n+1} = u(x_i, t_{n+1})$, $E_i^{n+1} = E(x_i, t_{n+1})$ 看作与标号 $(i, n+1)$ 无关, 再用与前面相同的方法步骤推导稳定性条件, 得到的结果与 (1)、(3) 式类似, 为

$$S = \frac{E_i^{n+1} \Delta t}{\Delta x^2} \leq 1/2 \tag{22}$$

$$\Delta t \leq \frac{2E_i^{n+1}}{(u_i^{n+1})^2} \tag{23}$$

可以证明 (22) (23) 两式是 (21) 式稳定性的充分必要条件。在实际选取步长时, 将按下式选取

$$\frac{\Delta t}{\Delta x^2} \cdot \max_i |E_i^{n+1}| \leq 1/2 \tag{22'}$$

$$\Delta t \leq \frac{2 \max_i |E_i^{n+1}|}{\max_i (u_i^{n+1})^2} \quad (23')$$

结 论

1. 作者认为过去采用 Fromm (1964) 推导的对流扩散方程 FTCS 差分格式的稳定性条件

$$\begin{cases} S = \frac{E\Delta t}{\Delta x^2} \leq 1/2 \\ R_c = \frac{u\Delta x}{E} \leq 2 \end{cases}$$

其中, $R_c \leq 2$ 条件不够完善。

2. 作者从理论分析表明, 对流扩散方程 FTCS 差分格式的稳定性条件为

$$\begin{cases} S = \frac{E\Delta t}{\Delta x^2} \leq 1/2 \\ \Delta t \leq \frac{2E}{u^2} \end{cases}$$

并证明了该条件为稳定性的充分必要条件。稳定性区域增大了, 给数值计算, 选择步长, 采用变步长带来更大的方便。

参 考 文 献

- [1] 罗奇, 《计算流体力学》, 1976年
 [2] 中山大学编, 《计算流体力学》, 1982年
 [3] 程心一, 《计算流体力学》, 1983年

冕宁县水电公司发行电力建设债券

凉山彝族自治州冕宁县水电公司从今年三月起, 在县内外各企、事业单位和个人中发行 200 万元电力建设债券, 以充分利用社会闲散资金解决观音岩水电站的资金缺口。

电力建设债券面额分 50, 100, 500 元三种, 从 1991 年 3 月起年内一次还本付息。债券利息按年限比银行个人定期储蓄存款月息增加 40%, 委托县农业银行代理发行, 由县水电局从解放桥电站、红星电站、供电所上缴年利润 100 万元中“以电养电”资金为担保抵押金。根据国务院《企业债券管理暂行条例》的规定, 这一办法已经得到县政府和州人民银行的批准。

凉山彝族自治州冕宁县经委 毛幼熙