

# 天然气压缩系数计算方法综述

陈 廉 良

(四川石油管理局天然气研究所)

压缩系数Z是天然气的一项重要物理性质。一般在常压下用理想气体方程计算Z，误差不超过3%，但高压下最大误差可达500%<sup>[1]</sup>。60年代以来，(1)随着天然气的开发、利用日益广泛，要求在高压或低温条件下准确计算压缩系数；(2)发现了很多特殊类型的天然气田，如CO<sub>2</sub>、H<sub>2</sub>S和N<sub>2</sub>含量很高的气田，需寻求此类天然气压缩系数的计算方法；(3)电算技术的发展为快速而准确地计算压缩系数提供了有效手段，又促使计算方法相应地得到改进。由于上述原因，使天然气压缩系数的计算方法有了很大的改进和发展。

现根据文献资料，对各种计算方法作一综述，并着重讨论利用电算技术计算“Z”的方法。

## 一、发展概况

斯坦丁(美)一卡茨(美)的S—K图算法是40年代初就提出的方法，对于非烃类组分含量不高的天然气，目前仍在广泛采用。此法是按对应状态原理，把Z与对比温度T<sub>r</sub>和对比压力P<sub>r</sub>相关联。式(1)为S—K图算法的基础式。

$$Z = f(P_r, T_r) \quad (1)$$

由于天然气是混合物，因而还需用一种结合规则来确定其拟对比温度T<sub>c'</sub>和拟对比压力P<sub>c'</sub>。对S—K图算法而言，通常都用凯氏规则，即按天然气中各组分的含量求出分子平均临界温度T<sub>c'</sub>和分子平均临界压力P<sub>c'</sub>。

以S—K关联方法和凯氏规则为基础，综合多年积累的实验数据，已编制出一套较完整的算图，可应用于天然比重为0.55~0.90的范围<sup>[2]</sup>。对主要由CH<sub>4</sub>和C<sub>2</sub>H<sub>6</sub>组成的贫天然气，图算结果的平均偏差约3%。

只有少数气体(如惰性气体：氩、氪和烃类中的CH<sub>4</sub>)理想地遵循对应状态原理，这类气体被称为“简单流体”。其他气体由于其分子并非呈完善的球形，再加极性分子的偶极矩对分子间作用力的影响，使其对应状态行为与“简单流体”相比有一定偏差。鉴此，皮查(美)提出用偏心因子ω来衡量这种偏差。

“简单流体”在T<sub>r</sub>=0.7时，P<sub>r</sub>=0.1。因而皮查把T<sub>r</sub>=0.7定为ω的标准点，而把P<sub>r</sub>和ω的关系表示为：

$$\omega = -\log P_r - 1.00 \quad (2)$$

$\omega$  就是气体在  $T, -P$ , 图上对应于“简单流体”而言的曲线斜率的偏离程度。天然气中常见组分的  $\omega$  如表 1 所示<sup>[3]</sup>。在计算非极性气体混合物的 Z 时, 一般认为偏心因子法准确度最高, 其缺点是计算过程较麻烦。

60年代末, 麦克劳特(美)提出以气体的埃克曼分子折射(EMR)作为计算Z的第三参数, 并相应地编制了一套算图和结合规则<sup>[4]</sup>。EMR是物质一个真实可测的物理常数, 即它们在金属钠D线黄光下的折射率(见表 1)。由于EMR法计算的临界参数较接近真实情况, 故计算的Z也相当准确。

对  $H_2S$  和  $CO_2$  含量高的天然气, 无论用 S—K 图算法或偏心因子计算法计算 Z, 都必须加以校正。70年代初由维切特(加拿大)等人提出的临界温度校正法是一种方便的方法, 目前在工业上已广泛应用<sup>[5]</sup>。以此法计算 Z 的绝对平均偏差不超过 1 %, 能满足一般工程要求。

天然气中常见组分的物理常数

表 1

化 合 物	分 子 量	临 界 温 度 (K)	临 界 压 力 (MPa)	EMR	偏 心 因 子 ( $\omega$ )
$C_1$	16.042	190.72	4.639	14.115	0.014
$C_2$	30.068	305.43	4.881	24.365	0.099
$C_3$	44.094	370.00	4.255	34.628	0.152
i— $C_4$	58.120	408.14	3.646	44.741	0.185
n— $C_4$	58.120	425.17	3.795	44.243	0.201
i— $C_5$	72.146	461.00	3.329	55.302	0.222
n— $C_5$	72.146	469.78	3.374	55.267	0.254
n— $C_6$	86.172	507.89	3.030	65.575	0.301
n— $C_7$	100.198	540.17	2.735	75.875	0.350
n— $C_8$	114.224	569.06	2.496	86.193	0.402
n— $C_9$	128.250	596.11	2.378	96.529	0.446
n— $C_{10}$	142.276	619.28	2.109	106.859	0.489
n— $C_{11}$	156.302	640.94	1.943	117.173	0.501
n— $C_{12}$	170.378	659.83	1.813	127.499	0.539
$N_2$	28.016	126.22	3.391	9.407	0.040
$CO_2$	44.010	304.44	7.395	15.750	0.225
$H_2S$	34.076	373.72	9.001	19.828	0.100
$O_2$	32.000	154.44	5.031	8.495	0.0213
$H_2$	2.016	33.44	1.296	4.450	0.000

上述以实验数据为基础, 通过不同关联方法而得的经验公式或图算法, 可针对不同组分的天然气分别选用。但是, 这些方法的共同缺点是计算比较麻烦, 不易实现电子计算机处理或储存数据。随着电算技术的发展, 从60年代开始, 大量研究如何用电算方法计算 Z。在研究思路上大致可分为两类<sup>[6]</sup>: 一类是试图把 S—K 算图上的等温线以矩阵形式储存在计算机中, 或者拟合成某种数学表达式输入计算机; 另一类则是用状态方程来计算 Z。

## 二、储存或拟合 S—K 算图上的数据

为便于用计算机计算 Z, 早期的方法是从 S—K 算图上取得若干有代表性的点, 制成简缩的压缩系数表, 并以矩阵形式把表上的数据输入计算机, 然后用内插法求 Z。格雷(美)等人在  $T_r = 1.05 \sim 3.00$ 、 $P_r = -0.20 \sim 20.00$  的范围内, 分别以 20 个不同的  $T_r$ 、

$P_r$ , 编成有400个数据的Z值表输入计算机<sup>[7]</sup>。此法适用范围为 $1.05 \leq T_r \leq 3.0$ ,  $0.0 \leq P_r \leq 15.0$ , 96%以上的数据绝对偏差小于0.2%, 只有在 $T_r = 1.05$ 和 $P_r = 1.5$ 的范围内才出现最大偏差(1.0%)。

储存数据表的方法涉及计算机内存较大, 还要包括一个内插的子程序, 使用上有一定缺陷。常用的方法是以多项式或者方程形式重现S—K算图上的数据。萨里姆(美)把Z表示为 $T_r$ 和 $P_r$ 的函数, 然后展开成最高方次为5的勒让德多项式, 其通式为<sup>[8]</sup>:

$$Z = \sum_{m=0}^5 \sum_{n=0}^5 A_{mn} P_m(x) P_n(y) \quad (3)$$

式中

$$x = \frac{2P_r - 15}{14.8} \quad (4)$$

$$y = \frac{2T_r - 4}{1.9} \quad (5)$$

多项式中方次为0~5的各项表达式如下, 系数 $A_{mn}$ 值见表2所示。

$$P_0(x) = 0.7071068 \quad (6)$$

$$P_1(x) = 1.224745x \quad (7)$$

$$P_2(x) = 0.7905695(3x^2 - 1) \quad (8)$$

$$P_3(x) = 0.9354145(5x^3 - 3x) \quad (9)$$

$$P_4(x) = 0.265165(35x^4 - 30x^2 + 3) \quad (10)$$

$$P_5(x) = 0.293151(63x^5 - 70x^3 + 15x) \quad (11)$$

用勒让德多项式开展的方法, 只需计算机内存36个系数( $A_{mn}$ ), 使用方便。此法在 $1.05 \leq T_r \leq 2.95$ ,  $0.1 \leq P_r \leq 14.9$ 范围内, 按300个数据统计的平均绝对偏差为0.4%。

系数 $A_{mn}$ 值

表2

	$m = 0$	$m = 1$	$m = 2$	$m = 3$	$m = 4$	$m = 5$
$n = 0$	2.1433504	0.083176184	-0.021467042	-0.00087140318	0.0042846283	-0.0016595343
$n = 1$	0.33123524	-0.13403614	0.066880961	-0.027174261	0.0088512291	-0.0021520929
$n = 2$	0.10572871	-0.050393654	0.0050924798	0.010551336	-0.0073181933	0.0026959963
$n = 3$	-0.052184040	0.044312164	-0.019329465	0.0058972516	0.0015366676	-0.0028326809
$n = 4$	0.019703980	-0.026383354	0.019262143	0.01153539	0.0042910089	-0.00081302526
$n = 5$	-0.005309590	0.0089178330	-0.010894821	0.009559389	-0.0060114017	0.0031175170

近年来发展的另一种拟合S—K算图上等温线方法是分段利用多个方程的组合。戈派尔(美)指出, 这些等温线不可能用一个方程准确地描述, 其中有直线方程, 有指数方程、调合方程和双曲线方程。鉴此, 他提出把这些等温线分为两部分: 在 $P_r \leq 5.4$ 时, 采用如下直线方程。

$$Z = P_r (AT_r + B) + CT_r + D \quad (12)$$

式中A、B、C、D均为常数; 在 $P_r > 5.4$ 至 $P_r = 15.0$ 范围内, 则把等温线拟合为调合方程。这样, 表3所示的是13个方程在 $T_r = 1.05 \sim 3.0$ ,  $P_r = 0.2 \sim 15.0$ 范围内, 准确地重现S—K算图上的数据<sup>[9]</sup>。

用戈派尔法计算Z的13个方程

表3

P <sub>r</sub> 范 围	T <sub>r</sub> 范 围	方 程 形 式	编 号
0.2~1.2	1.05 ~ 1.2	$P_r(1.6643T_r - 2.2114) - 0.3647T_r + 1.4385$	No.1
	1.2 + ~ 1.4	$P_r(0.5222T_r - 0.8511) - 0.0364T_r + 1.0490$	No.2
	1.4 + ~ 2.0	$P_r(0.1391T_r - 0.2988) + 0.0007T_r^* + 0.9969$	No.3**
	2.0 + ~ 3.0	$P_r(0.0295T_r - 0.0825) + 0.0009T_r^* + 0.9967$	No.4**
1.2 + ~ 2.8	1.05 ~ 1.2	$P_r(-1.3570T_r + 1.4942) + 4.6315T_r - 4.7009$	No.5***
	1.2 + ~ 1.4	$P_r(0.1717T_r - 0.3232) + 0.5869T_r + 0.1229$	No.6
	1.4 + ~ 2.0	$P_r(0.0984T_r - 0.2053) + 0.0621T_r + 0.8580$	No.7
	2.0 + ~ 3.0	$P_r(0.0211T_r - 0.0527) + 0.0127T_r + 0.9549$	No.8
2.8 + ~ 5.4	1.05 ~ 1.2	$P_r(-0.3278T_r + 0.4752) + 1.8223T_r - 1.9036$	No.9**
	1.2 + ~ 1.4	$P_r(-0.2521T_r + 0.3871) + 1.6087T_r - 1.6635$	No.10**
	1.4 + ~ 2.0	$P_r(-0.0284T_r + 0.0625) + 0.4714T_r - 0.0011^*$	No.11
	2.0 + ~ 3.0	$P_r(0.0041T_r + 0.0039) + 0.0607T_r + 0.7927$	No.12
5.4 + ~ 15.0	1.05 ~ 3.0	$P_r(0.711 + 3.66T_r^{-1.4667}) - 1.637 / (0.319T_r + 0.522) + 2.071$	No.13

注：\* 该项可以忽略。

\*\* 若要求准确度稍差时，方程No.3 和No.4，及No.9 和No.10可以分别用下面两方程代替：

$$Z = P_r(0.0657T_r - 0.1751) + 0.0009T_r^* + 0.9968$$

$$Z = P_r(-0.2384T_r + 0.3695) + 1.4517T_r - 1.4580$$

\*\*\* 方程No.5应用于P<sub>r</sub>=2.6更好些，对于P<sub>r</sub>=2.6+时，方程No.9将给出稍好的结果。同样，在1.08≤T<sub>r</sub>≤11.9和P<sub>r</sub>≤1.4，方程，No.1的结果更好些。

### 三、以状态方程为基础

状态方程形式颇多，最先被选来计算Z的是R—K方程，因为此方程能较理想地改写为描述Z的函数形式，而且仅涉及两个常数。根据R—K方程，Z可以表示为：

$$Z = \frac{1}{1-h} - \left(\frac{D^2}{E}\right) \frac{h}{1+h} \quad (13)$$

式中

$$D^2 = a/R^2 T^{2.5}$$

$$E = b/RT$$

$$h = EP/Z$$

$$a = 0.4278 T_c^{2.5} R^2 / P_c; \quad b = 0.0867 T_c R / P_c$$

为便于处理，式(13)可改写为

$$Z^3 - Z^2 + Z(D^2 P - EP - E^2 P^2) - D^2 EP^2 = 0 \quad (14)$$

对于气体混合物，R—K方程可对纯组分的参数用以下的结合规则来确定Z和b

$$a_m = \sum_{i,j} y_i y_j a_{ij}, \quad (15)$$

$$b_m = \sum_i y_i b_i, \quad (16)$$

$$a_{ij} = \sqrt{a_{ii} a_{jj}} \quad (17)$$

在式(15~17)中，a<sub>m</sub>和b<sub>m</sub>分别表示混合物系统的a和b；a<sub>ii</sub>和a<sub>jj</sub>表示i组分和j组分的常数a；b<sub>i</sub>表示i组分的常数b；a<sub>ij</sub>是表征i组分和j组分的交互作用常数。

罗宾逊(美)等人用式(13~17)所示的R-K方程计算气体混合物的Z时,发现绝对偏差往往大于1%<sup>[10]</sup>。其原因在于a和b不仅与气体组成有关,而且也和温度有关,并存在如下线性关系:

$$a/R^2 = \alpha + \beta(T - 311) \quad (18)$$

$$b/R^2 = \gamma + \delta(T - 311) \quad (19)$$

式中的 $\alpha$ 、 $\beta$ 、 $\gamma$ 、 $\delta$ 均为常数,其值由实验结果确定,见表4。

不同气体的 $\alpha$ 、 $\beta$ 、 $\gamma$ 、 $\delta$ 值<sup>[10]</sup>

表4

组分	$\alpha(K^{2.5}/MPa)$	$\beta(K^{1.5}/0.1MPa)$	$\beta(K/0.1MPa)$	$\delta \times 10^4(1/0.1MPa)$
N <sub>2</sub>	1935	-3.85	0.322	0
CH <sub>4</sub>	4525	-2.53	0.342	0
CO <sub>2</sub>	9137	2.77	0.336	6.82
C <sub>2</sub> H <sub>6</sub>	13870	-3.11	0.509	0
H <sub>2</sub> S	13803	-16.1	0.382	-5.1
C <sub>3</sub> H	28749	-37.26	0.776	-8.6

对于纯组分应用表4的四个常数可以得出准确的结果,但对于二元混合物则需把式(15)、(17)所示的结合规则改变如下:

$$a_m = y_i^2 a_{ii} + 2y_i y_j a_{ij} + y_j^2 a_{jj} \quad (20)$$

$$2a_{ij} = K_{ij} a_{ii} + (1 + K_{ij}) a_{jj} \quad (21)$$

式(21)中的 $K_{ij}$ 是一个无因次经验常数,按二元混合物实验数据确定。不同系统的 $K_{ij}$ 值见表5。

经以上修正后的R-K方程,能推广到含CO<sub>2</sub>和H<sub>2</sub>S的天然气。在温度为21℃~121℃,压力为0~10.2MPa范围内,计算结果的绝对平均偏差为0.1%~0.3%,最大不超过1.1%。对于CO<sub>2</sub>和H<sub>2</sub>S含量高的天然气,也同样可用维切特提出的临界温度校正因子来校正<sup>[5]</sup>。

不同系统的常数 $K_{ij}$ 值

表5

组分i	N <sub>2</sub>					CH <sub>4</sub>				
	CH <sub>4</sub>	CO <sub>2</sub>	C <sub>2</sub> H <sub>6</sub>	H <sub>2</sub> S	C <sub>3</sub> H <sub>8</sub>	CO <sub>2</sub>	C <sub>2</sub> H <sub>6</sub>	H <sub>2</sub> S	C <sub>3</sub> H <sub>8</sub>	
K <sub>ij</sub>	-0.37	0.065	0.3	0.415	0.7	-0.5	-0.235	0.04	0.29	
组分i	CO <sub>2</sub>					C <sub>2</sub> H <sub>6</sub> H <sub>2</sub> S				
	C <sub>2</sub> H <sub>6</sub>	H <sub>2</sub> S	C <sub>3</sub> H <sub>8</sub>			H <sub>2</sub> S	C <sub>3</sub> H <sub>8</sub>			
K <sub>ij</sub>	-1.36	-1.54	0.72-0.001944T			21.2	-0.46			

近年来琼切克(美)等人提出用包括八个常数的BWR方程计算Z,其方程形式如下:

$$Z = 1 + (A_1 + A_2/T_r + A_3/T_r^3)\rho_r + (A_4 + A_5/T_r)\rho_r^2 + A_5 A_6 \rho_r^5/T_r + A_7 \rho_r^3/T_r^3 (1 + A_8 \rho_r^2) \exp(-A_8 \rho_r^2) \quad (22)$$

式中的 $A_1$ 、 $A_2$ 、…… $A_8$ 表示八个数,其值可参阅文献<sup>[11]</sup>, $T_r$ 为拟对比温度, $\rho_r$ 为拟对比密度。

霍尔(美)等人提出用卡纳汉(美)一斯泰令(美)状态方程为基础计算Z,所用的四个基本方程如下:

$$Z = P/\rho RT \quad (23)$$

$$y = b\rho/4 \quad (24)$$

$$Z = (1 + y + y^2 + y^3) / (1 - y)^3 - (14.76t - 9.76t^2 + 4.58t^3)y + \\ + (90.7t - 242.2t^2 + 42.4t^3)y^{(2+18+2+82)} \quad (25)$$

$$bP_c / RT_c = 0.245 \exp [-1.2(1-t)^2] \quad (26)$$

(23~26)式中  $\rho$ ——密度;

$b$ ——“范德瓦尔型”协体积;

$t$ ——对比温度的倒数 ( $T_c/T$ )。

求解时, 先合并式(24)和式(26), 以消去 $b$ , 重排后得到 $\rho$ 的表达式:

$$\rho = \frac{P_c y}{0.06125 R T_c \exp [-1.2(1-t)^2]} \quad (27)$$

将(27)式代入(23)式得到 $Z$ 和 $y$ 的关系式:

$$Z = \frac{0.06125 P_r t \exp [-1.2(1-t)^2]}{y} \quad (28)$$

将式(28)代入式(25), 经调整后可得到 $y$ 和 $P_r$ 的关系式

$$-0.06125 P_r t \exp [-1.2(1-t)^2] + \frac{y + y^2 + y^3 + y^4}{1 - y^3} \\ - (14.76t - 9.76t^2 + 4.58t^3)y^2 + (90.7t - 242.2t^2 + 42.4t^3)y^{(2+18+2+82)} = 0 \quad (29)$$

式(29)是非线性方程, 可用牛顿迭代法求解, 计算示例见参考文献[12]。

#### 四、结 论

1. 对非烃类组分含量不高的天然气, S—K图算法的绝对平均偏差约3%, 即使非烃类气体含量达到5%, 也不会严重影响准确度。当气体平均分子量超过20, 而压缩系数低于0.6时, 查得的数据可能出现较大偏差, 最大达到5%<sup>[1]</sup>。

2. 偏心因子法和EMR法的准确度均比S—K图算法高。对非烃类气体含量高的天然气, 只要适当校正, 仍能使其偏差不超过1%。在处理步骤上二者方法也有相似之处, 这是因为 $\omega$ 和EMR之间互呈线性函数关系<sup>[3]</sup>。

3. 基于拟合S—K算图上等温线的诸方法中, 较成功的是戈派尔提出的方法。此法无需用试差或迭代的步骤, 计算时间短, 即使 $P_r$ 扩展到40.0, 其结果准确性仍与状态方程相当<sup>[9]</sup>。

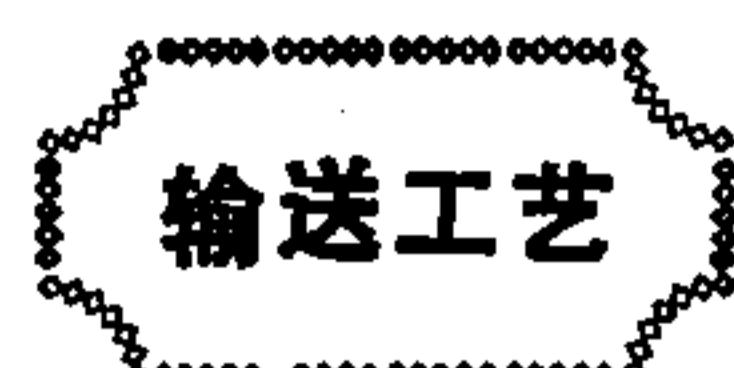
4. 状态方程中使用较多的是R—K方程; 对非烃类组分和重烃含量不高的天然气, 可达很高的准确度。对非烃类气体和重烃含量高的天然气可考虑用霍尔提出的方法。

5. 无论用S—K图算法, 偏心因子法或状态方程法, 对含CO<sub>2</sub>和H<sub>2</sub>S的天然气均可采用临界温度校正法校正。此法简便, 很适合工程上使用。以电算技术为基础的方法, 能迅速处理大量数据, 并加以储存备用。这是近年来发展较快的原因, 已引起人们的重视。

#### 参 考 文 献

[1] 《气体加工工程数据手册》(中译本), 石油工业出版社, 1984年

[2] 四川石油管理局编:《天然气工程手册》(上), 石油工业出版社, 1983年



## 紊流混摩区十一个 显式摩阻公式的比较

蒲 家 宁

各国公认，迄今为止计算紊流混合摩擦区摩阻系数最准确的公式，是美国科尔布鲁克于1939年给出的公式：

$$1/\sqrt{\lambda} = -2 \log(K/3.71D + 2.51/Re\sqrt{\lambda})$$

苏联学者阿尔特舒尔在1982年著的《水力摩阻》<sup>[1]</sup>一书中说，该式计算值与实测值的误差：钢管不超过±2.5%、铁管不超过±1%、镀锌管不超过±3.5%。大家也认为，该式也可用于整个紊流区的水力计算。文献[1]中指出用科尔布鲁克式计算水力光滑管，流速误差为±2.5%，此误差处在大多数流量计的精度范围内。

应用科尔布鲁克式的最大障碍是该式为隐式，只能用迭代方法得到数值解。为了克服这个障碍，从1947年摩迪开始，一直到现在众多学者推出了形形色色的显式计算式。按我国和苏联的石油储运专业文献和近年来外刊的介绍，列举下面11个公式<sup>[2]、[3]、[4]、[5]</sup>：

摩迪（1974年）公式：

$$\lambda = 5.5 \times 10^{-3} [1 + (2 \times 10^4 K/D + 1 \times 10^6/Re)^{1/3}] \quad (1)$$

阿尔特舒尔（1950年）公式：

$$\lambda = 0.11 (K/D + 68/Re)^{0.25} \quad (2)$$

弗烈克尔公式：  $1/\sqrt{\lambda} = -2 \log [K/3.71D + (6.81/Re)^{0.9}]$  (3)

斯瓦米-杰恩（1976年）公式：

- [3] J.M Campbell ---, Gas Conditioning and Processing (Fifth Edition), 1981, Vol. 1, Chapter 5  
[4] W.R. Mcleod ---, Oil and Gas Journal, 1969, Vol. 67, No. 27, P115  
[5] E. Wichert ---, Hydrocarbon Processing, 1972, Vol. 51, No. 5, P119  
[6] C.U. Ikoku, Natural Gas Engineering, 1980, Chapter 2  
[7] E.H. Gray ---, Oil and Gas Journal, 1959, Vol. 57, No. 30, P80  
[8] A.M. Sarem, Oil and Gas Journal, 1961, Vol. 59, No. 38, P118  
[9] V.N. Gopal, Oil and Gas Journal, 1977, Vol. 75, No. 32, P58  
[10] R.L. Robinson ---, Hydrocarbon Processing, 1965, Vol. 44, No. 4, P141  
[11] L. Matter ---, The Journal of Canadian petroleum Technology, 1975, Vol. 14, No. 4, P77  
[12] L. Yarborough ---, Oil and Gas Journal, 1974, Vol. 72, No. 7, P86