

8.464-82



ГОСУДАРСТВЕННЫЙ СТАНДАРТ
СОЮЗА ССР

ГОСУДАРСТВЕННАЯ СИСТЕМА ОБЕСПЕЧЕНИЯ
ЕДИНСТВА ИЗМЕРЕНИЙ

РАСХОД ГАЗА МАССОВЫЙ

РАСЧЕТНЫЕ ЗАВИСИМОСТИ КОСВЕННЫХ МЕТОДОВ
ИЗМЕРЕНИЙ

ГОСТ 8.464-82

Издание официальное

Цена 5 коп.

ГОСУДАРСТВЕННЫЙ КОМИТЕТ СССР ПО СТАНДАРТАМ
Москва

Государственная система обеспечения
единства измерений

РАСХОД ГАЗА МАССОВЫЙ

Расчетные зависимости косвенных методов
измерений

State system for ensuring the uniformity of
measurements. Gas Mass-flow rate. Calculated
relations of indirect methods of measurements

ГОСТ
8.464—82

Постановлением Государственного комитета СССР по стандартам от 23 апреля
1982 г. № 1645 срок введения установлен

с 01.07 1983 г.

Настоящий стандарт устанавливает комплекс расчетных зависимостей между массовым расходом стационарного изоэнтропического энергоизолированного однофазного потока газа, термогазодинамическими параметрами, параметрами состояния, физическими константами, эмпирическими коэффициентами и геометрическими размерами проточных каналов, а также требования к порядку получения исходных формул для оценки погрешности измерения массового расхода.

Настоящий стандарт обязателен для применения при разработке средств измерений массового расхода газа, регламентированных к использованию ГОСТ 8.369—79, соответствующих стандартов методик выполнения измерений и нормативно-технических документов на методы и средства поверки.

Расчетные зависимости для массового расхода газа, регламентированные настоящим стандартом, могут быть преобразованы в расчетные зависимости для объемного расхода газа, приведенного к нормальным условиям, установленным ГОСТ 2939—63. С этой целью зависимости для массового расхода газа делят на плотность газа при нормальных условиях ρ_n или на уравнение, выражающее эту плотность газа через давление, температуру, газовую постоянную и коэффициент сжимаемости $\rho_n = P_n / Z_n R T_n$.

1. ТЕРМОГАЗОДИНАМИЧЕСКИЕ ПАРАМЕТРЫ

1.1. Сочетания независимых термогазодинамических параметров, измеряемых прямым методом, используемые в расчетных зависимостях для массового расхода газа, выбраны из следующего ряда термогазодинамических параметров:

Издание официальное

Перепечатка воспрещена



© Издательство стандартов, 1982

$$a_0; a; w; \delta a = a_0 - a; \delta w_0 = a_0 - w; \delta w = a - w;$$

$$\rho_0; \rho; \delta \rho = \rho_0 - \rho;$$

$$P_0; P; \delta P = P_0 - P;$$

$$T_0,$$

где a — скорость звука;

ρ — плотность газа;

P — абсолютное давление в потоке;

w — скорость потока;

T_0 — температура потока.

Индекс «0» означает, что значение параметра соответствует состоянию изоэнтропического заторможенного потока.

2. РАСЧЕТНЫЕ ЗАВИСИМОСТИ

2.1. Расчетные зависимости для массового расхода в исходной и упрощенной формах, выражения для поправочных множителей ϵ , условные обозначения расчетных зависимостей в виде литеры M с верхним и нижним цифровыми индексами, сочетания независимых термогазодинамических параметров, подлежащих измерению прямым методом, и параметры A , γ , Z_0 , R , μ , численные значения которых предполагаются известными, представлены в таблице.

Условное обозначение расчетных зависимостей	Сочетания измеряемых термодинамических параметров	Расчетные зависимости m в исходной и упрощенной формах, поправочный множитель ε
M_{11}^1	Q, w (μ, A)	$m = \mu A Q w$
M_{11}^2	Q_0, w, P_0 (μ, A, γ)	$m = \mu A \left(1 - \frac{\gamma-1}{2\gamma} \frac{Q_0}{P_0} w^2 \right)^{\frac{1}{\gamma-1}} Q_0 w,$ $m = \mu A \varepsilon Q_0 w,$ $\varepsilon = \left(1 - \frac{\gamma-1}{2\gamma} \frac{Q_0}{P_0} w^2 \right)^{\frac{1}{\gamma-1}}$
M_{12}^2	Q_0, w, a_0 (μ, A, γ)	$m = \mu A Q_0 w \left(1 - \frac{\gamma-1}{2} \frac{w^2}{a_0^2} \right)^{\frac{1}{\gamma-1}},$ $m = \mu A \varepsilon Q_0 w,$ $\varepsilon = \left(1 - \frac{\gamma-1}{2} \frac{w^2}{a_0^2} \right)^{\frac{1}{\gamma-1}}$
M_{13}^2	$Q_0, \delta w_0, a_0$ (μ, A, γ)	$m = \mu A \left[1 - \frac{\gamma-1}{2} \left(1 - \frac{\delta w_0}{a_0} \right)^2 \right]^{\frac{1}{\gamma-1}} Q_0 a_0 \left(1 - \frac{\delta w}{a_0} \right),$ $\varepsilon = \left[1 - \frac{\gamma-1}{2} \left(1 - \frac{\delta w_0}{a_0} \right)^2 \right]^{\frac{1}{\gamma-1}} \left(\frac{\delta w_0}{a_0} \right)^{-1} \left(1 - \frac{\delta w}{a_0} \right)$ $m = \mu A \varepsilon \rho_0 \delta w_0,$

Продолжение

Условное обозначение расчетных зависимостей	Сочетания измеряемых термодинамических параметров	Расчетные зависимости m в исходной и упрощенной формах, поправочный множитель ϵ
M_{14}^2	Q_0, w, a (μ, A, γ)	$m = \mu A \rho_0 w \left(1 + \frac{\gamma-1}{2} \frac{w^2}{a^2} \right)^{-\frac{1}{\gamma-1}},$ $m = \mu A \epsilon Q_0 w,$ $\epsilon = \left(1 + \frac{\gamma-1}{2} \frac{w^2}{a^2} \right)^{-\frac{1}{\gamma-1}}$
M_{15}^2	$\rho_0, \delta w, a$ (μ, A, γ)	$m = \mu A \left[1 + \frac{\gamma-1}{2} \left(1 - \frac{\delta w}{a} \right)^2 \right]^{-\frac{1}{\gamma-1}} Q_0 a \left(1 - \frac{\delta w}{a} \right),$ $m = \mu A \epsilon Q_0 \delta w,$ $\epsilon = \left[1 + \frac{\gamma-1}{2} \left(1 - \frac{\delta w}{a} \right)^2 \right]^{-\frac{1}{\gamma-1}} \left(1 - \frac{\delta w}{a} \right) \left(\frac{\delta w}{a} \right)^{-1}$
M_{11}^3	w, P, T_0 (μ, A, γ, Z, R)	$m = \mu A \frac{P_0}{Z_0 R T_0} w \left(1 - \frac{\gamma-1}{2} \frac{w^2}{Z_0 R T_0} \right)^{-1},$ $m = \mu A \epsilon \frac{w P_0}{Z_0 R T_0},$ $\epsilon = \left(1 - \frac{\gamma-1}{2} \frac{w^2}{Z_0 R T_0} \right)^{-1}$

Продолжение

Условное обозначение расчетных зависимостей	Сочетания измеряемых термодинамических параметров	Расчетные зависимости m в исходной и упрощенной формах, поправочный множитель ϵ
M_{12}^3	w, P, a_0 (μ, A, γ)	$\dot{m} = \mu A \gamma \frac{P}{a_0^2} w \left(1 - \frac{\gamma-1}{2} \frac{w^2}{a_0^2} \right)^{-1},$ $\dot{m} = \mu A \epsilon \gamma w \frac{P}{a_0^2},$ $\epsilon = \left(1 - \frac{\gamma-1}{2} \frac{w^2}{a_0^2} \right)^{-1}$
M_{13}^3	$\delta w_0, P, a_0$ (μ, A, γ)	$\dot{m} = \mu A \left[1 - \frac{\gamma-1}{2} \left(1 - \frac{\delta w_0}{a_0} \right)^2 \right]^{-1} \gamma \left(1 - \frac{\delta w_0}{a_0} \right) \frac{P}{a_0},$ $\epsilon = \left[1 - \frac{\gamma-1}{2} \left(1 - \frac{\delta w_0}{a_0} \right)^2 \right]^{-1} \left(\frac{\delta w_0}{a_0} \right)^{-1} \left(1 - \frac{\delta w_0}{a_0} \right)$ $\dot{m} = \mu A \epsilon \gamma P \frac{\delta w_0}{a_0^2},$
M_{14}^3	w, P, a (μ, A, γ)	$\dot{m} = \mu A \gamma \frac{P}{a^2} w$
M_{15}^3	$\delta w, P, a$ (μ, A, γ)	$\dot{m} = \mu A \gamma \left(1 - \frac{\delta w}{a} \right) \frac{P}{a},$ $\dot{m} = \mu A \epsilon \gamma \frac{P}{a^2} \delta w,$ $\epsilon = \left(1 - \frac{\delta w}{a} \right) \left(\frac{\delta w}{a} \right)^{-1}$

2*

Продолжение

Условное обозначение расчетных зависимостей	Сочетания измеряемых термодинамических параметров	Расчетные зависимости m в исходной и упрощенной формах, поправочный множитель ε
M_{11}^4	w, P_0, T_0 (μ, A, γ, Z_0, R)	$m = \mu A \frac{P_0}{Z_0 R T_0} w \left(1 - \frac{\gamma-1}{2\gamma} \frac{w^2}{Z_0 R T_0} \right)^{\frac{1}{\gamma-1}},$ $m = \mu A \varepsilon \frac{1}{Z_0 R T_0} w P_0,$ $\varepsilon = \left(1 - \frac{\gamma-1}{2\gamma} \frac{w^2}{Z_0 R T_0} \right)^{\frac{1}{\gamma-1}}$
M_{12}^4	w, P_0, a_0 (μ, A, γ)	$m = \mu A \left(1 - \frac{\gamma-1}{2} \frac{w^2}{a_0^2} \right)^{\frac{1}{\gamma-1}} w \gamma \frac{P_0}{a_0^2},$ $m = \mu A \varepsilon \gamma w \frac{P_0}{a_0^2},$ $\varepsilon = \left(1 - \frac{\gamma-1}{2} \frac{w^2}{a_0^2} \right)^{\frac{1}{\gamma-1}}$
M_{13}^4	$\delta w_0, P_0, a_0$ (μ, A, γ)	$m = \mu A \left[1 - \frac{\gamma-1}{2} \left(1 - \frac{\delta w_0}{a_0} \right)^2 \right]^{\frac{1}{\gamma-1}} \gamma \left(1 - \frac{\delta w_0}{a_0} \right) \frac{P_0}{a_0}$ $m = \mu A \varepsilon \gamma \frac{P_0}{a_0^2} \delta w_0,$ $\varepsilon = \left[1 - \frac{\gamma-1}{2} \left(1 - \frac{\delta w_0}{a_0} \right)^2 \right]^{\frac{1}{\gamma-1}} \left(1 - \frac{\delta w_0}{a_0} \right) \left(\frac{\delta w_0}{a_0} \right)^{-1}$

Продолжение

Условное обозначение расчетных зависимостей	Сочетания измеряемых термодинамических параметров	Расчетные зависимости m в исходной и упрощенной формах, поправочный множитель ϵ
M_{14}^4	w, P_0, a (μ, A, γ)	$\dot{m} = \mu A \left(1 + \frac{\gamma-1}{2} \frac{w^2}{a^2} \right)^{\frac{\gamma}{\gamma-1}} \gamma w \frac{P_0}{a^2},$ $\dot{m} = \mu A \epsilon \gamma w \frac{P_0}{a^2},$ $\epsilon = \left(1 + \frac{\gamma-1}{2} \frac{w^2}{a^2} \right)^{\frac{\gamma}{\gamma-1}}$
M_{15}^4	$\delta w, P_0, a_0$ (μ, A, γ)	$\dot{m} = \mu A \left[1 + \frac{\gamma-1}{2} \left(1 - \frac{\delta w}{a} \right)^2 \right]^{\frac{\gamma}{\gamma-1}} \gamma \left(1 - \frac{\delta w}{a} \right) \frac{P_0}{a},$ $\dot{m} = \mu A \epsilon \gamma \delta w \frac{P_0}{a^2},$ $\epsilon = \left[1 + \frac{\gamma-1}{2} \left(1 - \frac{\delta w}{a} \right)^2 \right]^{\frac{\gamma}{\gamma-1}} \left(1 - \frac{\delta w}{a} \right) \left(\frac{\delta w}{a} \right)^{-1}$
M_{21}^1	q, P, P_0 (μ, A, γ)	$\dot{m} = \mu A \left\{ \frac{2\gamma}{\gamma-1} \left(\frac{P}{P_0} \right)^{\frac{1}{\gamma-1}} \left[1 - \left(\frac{P}{P_0} \right)^{\frac{1}{\gamma}} \right] P_{0q} \right\}^{\frac{1}{\gamma-1}},$ $\dot{m} = \mu A \epsilon \sqrt{2q P_0 \left(1 - \frac{P}{P_0} \right)},$ $\epsilon = \left\{ \frac{\gamma}{\gamma-1} \left(\frac{P}{P_0} \right)^{\frac{1}{\gamma-1}} \left(1 - \frac{P}{P_0} \right)^{-1} \left[1 - \left(\frac{P}{P_0} \right)^{\frac{1}{\gamma}} \right]^2 \right\}^{\frac{1}{\gamma-1}}$

Продолжение

Условное обозначение расчетных зависимостей	Сочетания измеряемых термодинамических параметров	Расчетные зависимости m в исходной и упрощенной формах, поправочный множитель ε
M_{22}^1	$Q, \delta P, P_0$ (μ, A, γ)	$\dot{m} = \mu A \left\{ \frac{2\gamma}{\gamma-1} P_0 \left(1 - \frac{\delta P}{P_0} \right)^{-1} \left[1 - \left(1 - \frac{\delta P}{P_0} \right)^{\frac{1}{\gamma}} \right]^2 \right\}^{\frac{1}{2}},$ $\dot{m} = \mu A \varepsilon \sqrt{2 \delta P Q_0},$ $\varepsilon = \left\{ \frac{\gamma}{\gamma-1} \left(\frac{\delta P}{P_0} \right)^{-1} \left(1 - \frac{\delta P}{P_0} \right)^{-1} \left[1 - \left(1 - \frac{\delta P}{P_0} \right)^{\frac{1}{\gamma}} \right]^2 \right\}^{\frac{1}{2}}$
M_{21}^2	Q_0, P, P_0 (μ, A, γ)	$\dot{m} = \mu A \left\{ \frac{2\gamma}{\gamma-1} \left(\frac{P}{P_0} \right)^{-1} \left[1 - \left(\frac{P}{P_0} \right)^{\frac{1}{\gamma}} \right]^2 \right\}^{\frac{1}{2}},$ $\dot{m} = \mu A \varepsilon \sqrt{2 Q_0 P \left(1 - \frac{P}{P_0} \right)},$ $\varepsilon = \left\{ \frac{\gamma}{\gamma-1} \left(\frac{P}{P_0} \right)^{-1} \left(1 - \frac{P}{P_0} \right)^{-1} \left[1 - \left(\frac{P}{P_0} \right)^{\frac{1}{\gamma}} \right]^2 \right\}^{\frac{1}{2}}$
M_{22}^2	$Q_0, \delta P, P_0$ (μ, A, γ)	$\dot{m} = \mu A \left\{ \frac{2\gamma}{\gamma-1} P_0 Q_0 \left(1 - \frac{\delta P}{P_0} \right)^{-1} \left[1 - \left(1 - \frac{\delta P}{P_0} \right)^{\frac{1}{\gamma}} \right]^2 \right\}^{\frac{1}{2}},$ $\dot{m} = \mu A \varepsilon \sqrt{2 \delta P Q_0},$ $\varepsilon = \left\{ \frac{\gamma}{\gamma-1} \left(\frac{\delta P}{P_0} \right)^{-1} \left(1 - \frac{\delta P}{P_0} \right)^{-1} \left[1 - \left(1 - \frac{\delta P}{P_0} \right)^{\frac{1}{\gamma}} \right]^2 \right\}^{\frac{1}{2}}$

Продолжение

Условное обозначение расчетных зависимостей	Сочетания измеряемых термодинамических параметров	Расчетные зависимости m в исходной и упрощенной формах, поправочный множитель ε
M_{22}^1	$Q, \delta P, P_0$ (μ, A, γ)	$\dot{m} = \mu A \left\{ \frac{2\gamma}{\gamma-1} P_0 \left[1 - \frac{\delta P}{P_0} \right]^{-\frac{1}{\gamma}} \left[1 - \left(1 - \frac{\delta P}{P_0} \right)^{\frac{1}{\gamma}} \right]^{\frac{1}{2}} \right\},$ $\dot{m} = \mu A \varepsilon \sqrt{2 \delta P Q_0},$ $\varepsilon = \left\{ \frac{\gamma}{\gamma-1} \left(\frac{\delta P}{P_0} \right)^{-1} \left(1 - \frac{\delta P}{P_0} \right)^{-\frac{1}{\gamma}} \left[1 - \left(1 - \frac{\delta P}{P_0} \right)^{\frac{1}{\gamma}} \right]^{\frac{1}{2}} \right\}^2$
M_{21}^2	Q_0, P, P_0 (μ, A, γ)	$\dot{m} = \mu A \left\{ \frac{2\gamma}{\gamma-1} \left(\frac{P}{P_0} \right)^{-\frac{2-\gamma}{\gamma}} \left[1 - \left(\frac{P}{P_0} \right)^{\frac{1}{\gamma}} \right]^{\frac{1}{\gamma}} Q_0 P \right\}^{\frac{1}{2}},$ $\dot{m} = \mu A \varepsilon \sqrt{2 Q_0 P \left(1 - \frac{P}{P_0} \right)},$ $\varepsilon = \left\{ \frac{\gamma}{\gamma-1} \left(\frac{P}{P_0} \right)^{-\frac{2-\gamma}{\gamma}} \left(1 - \frac{P}{P_0} \right)^{-1} \left[1 - \left(\frac{P}{P_0} \right)^{\frac{1}{\gamma}} \right]^{\frac{1}{\gamma}} \right\}^2$
M_{22}^2	$Q_0, \delta P, P_0$ (μ, A, γ)	$\dot{m} = \mu A \left\{ \frac{2\gamma}{\gamma-1} P_0 Q_0 \left(1 - \frac{\delta P}{P_0} \right)^{-\frac{2}{\gamma}} \left[1 - \left(1 - \frac{\delta P}{P_0} \right)^{\frac{1}{\gamma}} \right]^{\frac{1}{2}} \right\},$ $\dot{m} = \mu A \varepsilon \sqrt{2 \delta P Q_0},$ $\varepsilon = \left\{ \frac{\gamma}{\gamma-1} \left(\frac{\delta P}{P_0} \right)^{-1} \left(1 - \frac{\delta P}{P_0} \right)^{-\frac{2}{\gamma}} \left[1 - \left(1 - \frac{\delta P}{P_0} \right)^{\frac{1}{\gamma}} \right]^{\frac{1}{2}} \right\}^2$

Продолжение

Условные обозначения расчетных зависимостей	Сочетания измеряемых термодинамических параметров	Расчетные зависимости m в исходной и упрощенной формах, поправочный множитель ε
M_{23}^2	Q_0, P_0 (μ, A, γ)	$m = \mu A Q_0 \left\{ \frac{2\gamma}{\gamma-1} \frac{P_0}{Q_0} \left[1 - \left(\frac{Q}{Q_0} \right)^{\gamma-1} \right] \right\}^{\frac{1}{2}},$ $m = \mu A \varepsilon \sqrt{\gamma} \sqrt{2 P_0 \left(1 - \frac{Q}{Q_0} \right)},$ $\varepsilon = \left\{ \frac{1}{\gamma-1} \left(\frac{Q}{Q_0} \right) \left(1 - \frac{Q}{Q_0} \right)^{-1} \left[1 - \left(\frac{Q}{Q_0} \right)^{\gamma-1} \right] \right\}^{\frac{1}{2}}$
M_{24}^2	$\delta Q_0, P_0$	$m = \mu A \left(1 - \frac{\delta Q}{Q_0} \right) \left\{ \frac{2\gamma}{\gamma-1} \left[1 - \left(1 - \frac{\delta Q}{Q_0} \right)^{\gamma-1} \right] Q_0 P_0 \right\}^{\frac{1}{2}},$ $m = \mu A \varepsilon \sqrt{\gamma} \sqrt{2 \delta Q P_0},$ $\varepsilon = \left\{ \frac{1}{\gamma-1} \left(1 - \frac{\delta Q}{Q_0} \right)^2 \left[1 - \left(1 - \frac{\delta Q}{Q_0} \right)^{\gamma-1} \right] \left(\frac{\delta Q}{Q_0} \right)^{-1} \right\}^{\frac{1}{2}}$
M_{25}^2	Q_0, P_0 (μ, A, γ)	$m = \mu A \left\{ \frac{2\gamma}{\gamma-1} P_0 \left[\left(\frac{Q}{Q_0} \right)^{(\gamma-1)} - 1 \right] \right\}^{\frac{1}{2}},$ $m = \mu A \varepsilon \sqrt{\gamma} \sqrt{2 P_0 \left(1 - \frac{Q}{Q_0} \right)},$ $\varepsilon = \left\{ \frac{1}{\gamma-1} \left(1 - \frac{Q}{Q_0} \right)^{-1} \left[\left(\frac{Q_0}{Q} \right)^{(\gamma-1)} - 1 \right] \right\}^{\frac{1}{2}}$

Продолжение

Условное обозначение расчетных зависимостей	Сочетания измеряемых термодинамических параметров	Расчетные зависимости m в исходной и упрощенной формах, поправочный множитель ε
M_{26}^2	$\delta Q, Q_0, P_0$ (μ, A, γ)	$\dot{m} = \mu A \left\{ \frac{2\gamma}{\gamma-1} Q_0 P \left(1 - \frac{\delta Q}{Q_0} \right)^{-\gamma} \left[1 - \left(1 - \frac{\delta Q}{Q_0} \right)^{\gamma-1} \right] \right\}^{\frac{1}{2}},$ $\dot{m} = \mu A \varepsilon \sqrt{\gamma} \sqrt{2 \delta Q P},$ $\varepsilon = \left\{ \frac{1}{\gamma-1} \left(\frac{\delta Q}{Q_0} \right)^{-1} \left(1 - \frac{\delta Q}{Q_0} \right)^{-\gamma} \left[1 - \left(1 - \frac{\delta Q}{Q_0} \right)^{\gamma-1} \right] \right\}^{\frac{1}{2}}$
M_{21}^4	P, P_0, T_0, Z_0, R (μ, A, γ, Z_0, R)	$\dot{m} = \mu A \left\{ \frac{2\gamma}{\gamma-1} \left(\frac{P}{P_0} \right)^{-\frac{2\gamma-1}{\gamma}} \left[1 - \left(\frac{P}{P_0} \right)^{\frac{1}{\gamma}} \right] \frac{P^2}{Z_0 R T_0} \right\}^{\frac{1}{2}},$ $\dot{m} = \mu A \varepsilon \frac{P}{\sqrt{Z_0 R T_0}} \sqrt{2 \left(1 - \frac{P}{P_0} \right)},$ $\varepsilon = \left\{ \frac{\gamma}{\gamma-1} \left(\frac{P}{P_0} \right)^{-2\frac{\gamma-1}{\gamma}} \left(1 - \frac{P}{P_0} \right)^{-1} \left[1 - \left(\frac{P}{P_0} \right)^{\frac{1}{\gamma}} \right] \right\}^{\frac{1}{2}}$
M_{22}^4	$\delta P, P_0, T_0, Z_0, R$ (μ, A, γ, Z_0, R)	$\dot{m} = \mu A \frac{P_0}{\sqrt{Z_0 R T_0}} \left\{ \frac{2\gamma}{\gamma-1} \left(1 - \frac{\delta P}{P_0} \right)^{\frac{2}{\gamma}} \left[1 - \left(1 - \frac{\delta P}{P_0} \right)^{\frac{1}{\gamma}} \right] \right\}^{\frac{1}{2}},$ $\dot{m} = \mu A \varepsilon \frac{P_0}{\sqrt{Z_0 R}} \sqrt{2 \frac{\delta P}{T_0}},$ $\varepsilon = \left\{ \frac{\gamma}{\gamma-1} \left(\frac{\delta P}{P_0} \right)^{-1\frac{\gamma-1}{\gamma}} \left(1 - \frac{\delta P}{P_0} \right)^{-1} \left[1 - \left(1 - \frac{\delta P}{P_0} \right)^{\frac{1}{\gamma}} \right] \right\}^{\frac{1}{2}}$

Продолжение

Условные обозначения расчетных зависимостей	Сочетания измеряемых термодинамических параметров	Расчетные зависимости m в исходной и упрощенной формах, поправочный множитель ε
M_{23}^4	P, P_0, Q (μ, A, γ)	$\dot{m} = \mu A \left\{ \frac{2\gamma}{\gamma-1} \left(\frac{P}{P_0} \right)^{\frac{1}{\gamma}} \left[1 - \left(\frac{P}{P_0} \right)^{\frac{1}{\gamma}} \right]^{\frac{1}{\gamma-1}} \right\}^2,$ $\dot{m} = \mu A \varepsilon \sqrt{2 \rho P_0 \left(1 - \frac{P}{P_0} \right)},$ $\varepsilon = \left\{ \frac{\gamma}{\gamma-1} \left(\frac{P}{P_0} \right)^{\frac{1}{\gamma}} \left(1 - \frac{P}{P_0} \right)^{-1} \left[1 - \left(\frac{P}{P_0} \right)^{\frac{1}{\gamma}} \right]^{\frac{1}{\gamma-1}} \right\}^2$
M_{24}^4	$\delta P, P_0, Q$ (μ, A, γ)	$\dot{m} = \mu A \left\{ \frac{2\gamma}{\gamma-1} P_0 \rho \left(1 - \frac{\delta P}{P_0} \right)^{\frac{1}{\gamma}} \left[1 - \left(1 - \frac{\delta P}{P_0} \right)^{\frac{1}{\gamma}} \right]^{\frac{1}{\gamma-1}} \right\}^2,$ $\dot{m} = \mu A \varepsilon \sqrt{2 \delta P \rho},$ $\varepsilon = \left\{ \frac{\gamma}{\gamma-1} \left(\frac{\delta P}{P_0} \right)^{-1} \left(1 - \frac{\delta P}{P_0} \right)^{\frac{1}{\gamma}} \left[1 - \left(1 - \frac{\delta P}{P_0} \right)^{\frac{1}{\gamma}} \right]^{\frac{1}{\gamma-1}} \right\}^2$
M_{25}^4	ρ, P_0, T_0 (μ, A, γ, Z_0, R)	$\dot{m} = \mu A \left\{ \frac{2\gamma}{\gamma-1} P_0 \rho^2 \frac{Z_0 R T_0}{P_0} \left[1 - \left(\rho \frac{Z_0 R T_0}{P_0} \right)^{\frac{1}{\gamma-1}} \right]^{\frac{1}{\gamma-1}} \right\}^2,$ $\dot{m} = \mu A \varepsilon \sqrt{\gamma \sqrt{2 P_0 \rho} \left(1 - \rho \frac{Z_0 R T_0}{P_0} \right)},$ $\varepsilon = \left\{ \frac{1}{\gamma-1} \rho \frac{Z_0 R T_0}{P_0} \left(1 - \rho \frac{Z_0 R T_0}{P_0} \right)^{-1} \left[1 - \left(\rho \frac{Z_0 R T_0}{P_0} \right)^{\frac{1}{\gamma-1}} \right]^{\frac{1}{\gamma-1}} \right\}^2$

Продолжение

Условное обозначение расчетных зависимостей	Сочетания измеряемых термодинамических параметров	Расчетные зависимости m в исходной и упрощенной формах, поправочный множитель ε
M_{26}^4	Q, P, T_0 (μ, A, γ, Z_0, T_0)	$\dot{m} = \mu A \left[\frac{2\gamma}{\gamma-1} P Q \left(\frac{Z_0 R T_0}{P} - 1 \right) \right]^{\frac{1}{2}},$ $\dot{m} = \mu A \varepsilon \sqrt{\frac{\gamma}{\gamma-1} 2} \sqrt{P Q \left[\sqrt{\frac{Z_0 R T_0}{P} - 1} \right]},$ $\varepsilon = \left\{ \frac{1}{2} \left[1 + \sqrt{\frac{Z_0 R T_0}{P}} \right] \right\}^{\frac{1}{2}}$
M_{31}^1	Q, a, a_0 (μ, A, γ)	$\dot{m} = \mu A Q a_0 \left\{ \frac{2}{\gamma-1} \left[1 - \left(\frac{a}{a_0} \right)^2 \right] \right\}^{\frac{1}{2}},$ $\dot{m} = \mu A \varepsilon \sqrt{\frac{1}{\gamma-1} 2} Q a_0 \sqrt{1 - \frac{a}{a_0}},$ $\varepsilon = \left[\frac{1}{2} \left(1 + \frac{a}{a_0} \right) \right]^{\frac{1}{2}}$
M_{32}^1	$Q, \delta a, a_0$ (μ, A, γ)	$\dot{m} = 2 \mu A Q \left\{ \frac{1}{\gamma-1} \delta a a_0 \left(1 - \frac{\delta a}{a_0} \right) \right\}^{\frac{1}{2}},$ $\dot{m} = 2 \mu A \varepsilon \sqrt{\frac{1}{\gamma-1} 2} Q \sqrt{\delta a a_0},$ $\varepsilon = \left(1 - \frac{\delta a}{2 a_0} \right)^{\frac{1}{2}}$

Продолжение

Условное обозначение расчетных зависимостей	Сочетания измеряемых термодинамических параметров	Расчетные зависимости m в исходной и упрощенной формах, поправочный множитель ε
M_{32}^2	$Q_0, \delta a, a_0$ (μ, A, γ)	$\dot{m} = 2 \mu A Q_0 \left[\frac{1}{\gamma-1} \left(1 - \frac{\delta a}{a_0} \right)^{\frac{1}{\gamma-1}} \delta a a_0 \left(1 - \frac{\delta a}{2 a_0} \right) \right]^{\frac{1}{2}},$ $\dot{m} = 2 \mu A \varepsilon \sqrt{\frac{1}{\gamma-1} Q_0} \sqrt{\delta a a_0},$ $\varepsilon = \left[\left(1 - \frac{\delta a}{a_0} \right)^{\frac{1}{\gamma-1}} \left(1 - \frac{\delta a}{2 a_0} \right) \right]^{\frac{1}{2}}$
M_{41}^1	Q_0, a, T_0 (μ, A, γ, Z_0, R)	$\dot{m} = \mu A Q \left\{ \frac{2}{\gamma-1} \gamma Z_0 R T_0 \left[1 - \frac{a^2}{\gamma Z_0 R T_0} \right] \right\}^{\frac{1}{2}},$ $\dot{m} = 2 \mu A \varepsilon \sqrt{\frac{1}{\gamma-1} Q} \sqrt{\gamma Z_0 R T_0} \sqrt{1 - \frac{a^2}{\gamma Z_0 R T_0}},$ $\varepsilon = \left[\frac{1}{2} - \left(1 + \frac{a^2}{\gamma Z_0 R T_0} \right) \right]^{\frac{1}{2}}$
M_{41}^3	P, a, T_0 (μ, A, γ, Z_0, R)	$\dot{m} = \mu A \gamma \frac{P}{a^2} \left[\frac{2}{\gamma-1} \gamma Z_0 R T_0 \left(1 - \frac{a^2}{\gamma Z_0 R T_0} \right) \right]^{\frac{1}{2}}$

Продолжение

Условное обозначение расчетных зависимостей	Сочетания измеряемых термодинамических параметров	Расчетные зависимости m в исходной и упрощенной формах, поправочный множитель ε
M_{A1}^4	P_0, a, T_0 (μ, A, γ, Z_0, R)	$m = \mu A \gamma \frac{P_0}{a^2} \left(\frac{a^2}{\gamma Z_0 R T_0} \right)^{\frac{\gamma}{\gamma-1}} \left[\frac{2}{\gamma-1} \gamma Z_0 R T_0 \left(1 - \frac{a^2}{\gamma Z_0 R T_0} \right) \right]^{\frac{1}{2}}$

Обозначения:

 A — площадь проходного сечения канала; γ — показатель изэнтропы; Z_0 — коэффициент сжимаемости изэнтропически заторможенного газа; R — удельная газовая постоянная; μ — коэффициент расхода; m — массовый расход газа.

3. ТРЕБОВАНИЯ К ПОРЯДКУ ПОЛУЧЕНИЯ ИСХОДНЫХ ФОРМУЛ ДЛЯ ОЦЕНКИ ПОГРЕШНОСТИ ИЗМЕРЕНИЯ МАССОВОГО РАСХОДА

3.1. Значение относительного среднего квадратического отклонения случайной составляющей погрешности измерения массового расхода на основе расчетной зависимости M'_{mn} рассчитывают по формуле

$$S_0(m)'_{mn} = \left\{ \sum_{i=1}^t [\psi'_m(x_i)'_{mn}]^2 \cdot [S_0(x_i)'_{mn}]^2 \right\}^{\frac{1}{2}}, \quad (1)$$

где x_i — обобщенный символ параметров в расчетной зависимости M'_{mn} ;

$S_0(x_i)'_{mn}$ — относительные средние квадратические отклонения случайных составляющих погрешностей измерения параметра x_i ;

$\psi'_m(x_i)'_{mn}$ — коэффициенты влияния погрешностей измерения параметров на погрешность измерения массового расхода;

t — число параметров в расчетной зависимости M'_{mn} .

3.2. Коэффициенты влияния $\psi'_m(x_i)'_{mn}$ определяют по формуле

$$\psi'_m(x_i)'_{mn} = \frac{\partial \dot{m}'_{mn}}{\partial x_i} \cdot \frac{x_i}{\dot{m}'_{mn}}, \quad (2)$$

где $\frac{\partial \dot{m}'_{mn}}{\partial x_i}$ — частные производные от массового расхода, выраженного

расчетной зависимостью M'_{mn} , по параметрам x_i .

3.3. Относительное среднее квадратическое отклонение случайной составляющей погрешности поправочного множителя ϵ'_{mn} рассчитывают по формуле

$$S_0(\epsilon)'_{mn} = \left\{ \sum_{i=1}^r [\psi'_\epsilon(x_i)'_{mn}]^2 \cdot [S_0(x_i)'_{mn}]^2 \right\}^{\frac{1}{2}}, \quad (3)$$

где $\psi'_\epsilon(x_i)'_{mn}$ — коэффициенты влияния погрешностей измерения параметров x_i в выражениях для поправочных множителей ϵ'_{mn} на погрешность определения их значений;

r — число параметров x_i в выражениях для ϵ'_{mn} .

3.4. Коэффициенты влияния $\psi'_\epsilon(x_i)'_{mn}$ определяют по формуле

$$\psi'_\epsilon(x_i)'_{mn} = \frac{\partial \epsilon'_{mn}}{\partial x_i} \cdot \frac{x_i}{\epsilon'_{mn}}, \quad (4)$$

где $\frac{\partial \varepsilon_{mn}^i}{\partial x_i}$ — частные производные от поправочного множителя по параметрам x_i .

3.5. Пределы относительной неисключенной систематической составляющей погрешности результата измерения массового расхода рассчитывают по формуле

$$\Theta_0(\dot{m})_{mn}^i = k \left\{ \sum_{i=1}^t (\psi_m^i(x_i)_{mn})^2 \cdot [\Theta_0(x_i)_{mn}^i]^2 \right\}^{\frac{1}{2}}, \quad (5)$$

где $\Theta_0(x_i)_{mn}^i$ — пределы относительных неисключенных систематических составляющих погрешностей параметров x_i ;

k — коэффициент, определяемый в соответствии с ГОСТ 8.207—76.

Пределы относительной неисключенной систематической составляющей погрешности поправочного множителя ε_{mn}^i рассчитывают по формуле

$$\Theta_0(\dot{m})_{mn}^i = k \left\{ \sum_{i=1}^r [\psi_\varepsilon^i(x_i)_{mn}]^2 \cdot [\Theta_0(x_i)_{mn}^i]^2 \right\}^{\frac{1}{2}}. \quad (6)$$

3.6. Пределы суммарной погрешности результата измерения расхода рассчитывают по методике, регламентированной ГОСТ 8.207—76.

3.7. Пример получения исходных формул для расчета погрешности измерения массового расхода газа приведен в справочном приложении.

ПРИМЕР ПОЛУЧЕНИЯ ИСХОДНЫХ ФОРМУЛ ДЛЯ РАСЧЕТА
ПОГРЕШНОСТИ ИЗМЕРЕНИЯ МАССОВОГО РАСХОДА ГАЗАДля расчетной зависимости M_{22}^4

$$\dot{m} = \mu A \frac{P_0}{\sqrt{Z_0 R T_0}} \left\{ \frac{2 \gamma}{\gamma - 1} \left(1 - \frac{\delta P}{P_0} \right)^{\frac{2}{\gamma}} \left[1 - \left(1 - \frac{\delta P}{P_0} \right)^{\frac{\gamma - 1}{\gamma}} \right] \right\}^{\frac{1}{2}}$$

или

$$\dot{m} = \mu A \frac{\epsilon}{\sqrt{Z_0 R}} \sqrt{2 \delta P \frac{P_0}{T_0}},$$

$$\text{где } \epsilon = \left\{ \frac{\gamma}{\gamma - 1} \left(\frac{\delta P}{P_0} \right)^{-1} \left(1 - \frac{\delta P}{P_0} \right)^{\frac{2}{\gamma}} \left[1 - \left(1 - \frac{\delta P}{P_0} \right)^{\frac{\gamma - 1}{\gamma}} \right] \right\}^{\frac{1}{2}},$$

формулы (1) и (3) настоящего стандарта записывают в виде

$$S_0(\dot{m}) = \{ [\psi_m(\mu) \cdot S_0(\mu)]^2 + [\psi_m(A) \cdot S_0(A)]^2 + [\psi_m(\gamma) \cdot S_0(\gamma)]^2 +$$

$$+ [\psi_m(P_0) \cdot S_0(P_0)]^2 + [\psi_m(Z_0) \cdot S_0(Z_0)]^2 + [\psi_m(\delta P) \cdot S_0(\delta P)]^2 + [\psi_m(P_0) \cdot S_0(P_0)]^2 +$$

$$+ [\psi_m(T_0) \cdot S_0(T_0)]^2 \}^{\frac{1}{2}} \quad (1)$$

и

$$S_0(\dot{m}) = \{ [\psi_m(\mu) \cdot S_0(\mu)]^2 + [\psi_m(A) \cdot S_0(A)]^2 + [\psi_m(\epsilon) \cdot S_0(\epsilon)]^2 + [\psi_m(R) \cdot S_0(R)]^2 +$$

$$+ [\psi_m(T_0) \cdot S_0(T_0)]^2 + [\psi_m(Z_0) \cdot S_0(Z_0)]^2 + [\psi_m(\delta P) \cdot S_0(\delta P)]^2 +$$

$$+ [\psi_m(P_0) \cdot S_0(P_0)]^2 \}^{\frac{1}{2}}, \quad (2)$$

$$\text{где } S_0(\epsilon) = \{ [\psi_\epsilon(\delta P) \cdot S_0(\delta P)]^2 + [\psi_\epsilon(P_0) \cdot S_0(P_0)]^2 + [\psi_\epsilon(\gamma) \cdot S_0(\gamma)]^2 \}^{\frac{1}{2}}. \quad (3)$$

Коэффициенты влияния в формуле (1) равны

$$\psi_m(\mu) = \frac{\partial \dot{m}}{\partial \mu} \frac{\mu}{\dot{m}} = 1;$$

$$\psi_m(A) = \frac{\partial \dot{m}}{\partial A} \frac{A}{\dot{m}} = 1;$$

$$\psi_m(R) = \frac{\partial \dot{m}}{\partial R} \frac{R}{\dot{m}} = 0,5;$$

$$\psi_m(Z_0) = \frac{\partial \dot{m}}{\partial Z_0} \frac{Z_0}{\dot{m}} = 0,5;$$

$$\psi_m(T_0) = \frac{\partial \dot{m}}{\partial T_0} \frac{T_0}{\dot{m}} = 0,5;$$

$$\psi_m(\gamma) = \frac{\partial \dot{m}}{\partial \gamma} \frac{\gamma}{\dot{m}} = \frac{1}{2(\gamma-1)} \left[1 + \frac{2 - \left(1 - \frac{\delta P}{P_0}\right)^{\frac{\gamma-1}{\gamma}}}{1 - \left(1 - \frac{\delta P}{P_0}\right)^{\frac{\gamma-1}{\gamma}}} \ln \left(1 - \frac{\delta P}{P_0}\right)^{\frac{\gamma-1}{\gamma}} \right];$$

$$\psi_m(P_0) = \frac{\partial \dot{m}}{\partial P_0} \frac{P_0}{\dot{m}} = \frac{1}{\gamma} \frac{\frac{\delta P}{P_0}}{1 - \frac{\delta P}{P_0}} \left\{ 1 + \gamma \frac{1 - \frac{\delta P}{P_0}}{\frac{\delta P}{P_0}} - \frac{\gamma-1}{2} \frac{\left(1 - \frac{\delta P}{P_0}\right)^{\frac{\gamma-1}{\gamma}}}{1 - \left(1 - \frac{\delta P}{P_0}\right)^{\frac{\gamma-1}{\gamma}}} \right\};$$

$$\psi_m(\delta P) = \frac{\partial \dot{m}}{\partial \delta P} \frac{\delta P}{\dot{m}} = \frac{1}{\gamma} \frac{\frac{\delta P}{P_0}}{1 - \frac{\delta P}{P_0}} \left[1 - \frac{\gamma-1}{2} \frac{\left(1 - \frac{\delta P}{P_0}\right)^{\frac{\gamma-1}{\gamma}}}{1 - \left(1 - \frac{\delta P}{P_0}\right)^{\frac{\gamma-1}{\gamma}}} \right];$$

в формулах (2) и (3)

$$\psi_m(\mu) = \psi_m(A) = \psi_m(\varepsilon) = 1;$$

$$\psi_m(\delta P) = \psi_m(P_0) = \psi_m(Z_0) = \psi_m(R) = \psi_m(T_0) = 0,5;$$

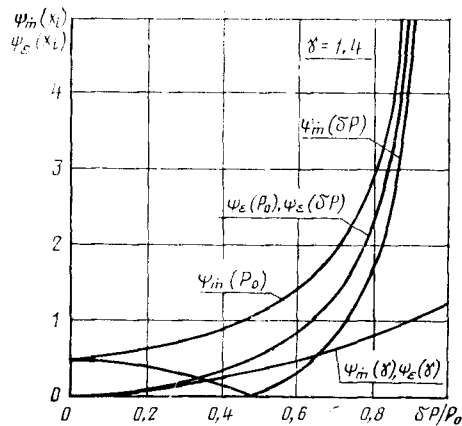
$$\psi_\varepsilon(\gamma) = \frac{\partial \varepsilon}{\partial \gamma} \frac{\gamma}{\varepsilon} = \psi_m(\gamma);$$

$$\psi_\varepsilon(\delta P) = \frac{\partial \varepsilon}{\partial \delta P} \frac{\delta P}{\varepsilon} = \frac{1}{\gamma} \frac{\frac{\delta P}{P_0}}{1 - \frac{\delta P}{P_0}} \left[1 + \frac{\gamma}{2} \frac{1 - \frac{\delta P}{P_0}}{\frac{\delta P}{P_0}} \frac{\gamma - 1}{2} \frac{\left(1 - \frac{\delta P}{P_0}\right)^{\frac{\gamma-1}{\gamma}}}{1 - \left(1 - \frac{\delta P}{P_0}\right)^{\gamma}} \right];$$

$$\psi_\varepsilon(P_0) = \psi_\varepsilon(\delta P).$$

Зависимости абсолютных значений коэффициентов влияния $\psi_m(\gamma)$, $\psi_m(P_0)$, $\psi_m(\delta P)$, $\psi_\varepsilon(\delta P)$ и поправочного множителя ε от относительной разности давлений $\delta P/P_0$ для различных показателей изоэнтропы γ могут быть рассчитаны заранее и представлены в виде таблиц или графиков.

Для газов с показателем изоэнтропы $\gamma = 1,4$ такие зависимости приведены на чертеже.



Если при измерении массового расхода газа относительные разности между давлением изоэнтропически заторможенного газа и статическим давлением $\delta P/P_0 = (P_0 - P)/P_0$ изменяются, например от 0,01 до 0,02, то коэффициенты влияния могут быть приняты равными

$$\psi_m(\delta P) = 0,490;$$

$$\psi_m(P_0) = 0,510;$$

$$\psi_m(\gamma) = \psi_\varepsilon(\gamma) = 0,008;$$

$$\psi_m(\delta P) = \psi_\varepsilon(P_0) = 0,010.$$

Тогда формулы (1)—(3) можно записать соответственно в виде

$$S_0(m) = \{S_0(\mu)^2 + S_0(A)^2 + 0,000064S_0(\gamma)^2 + 0,25[S_0(R)^2 + S_0(Z_0)^2 + S_0(T_0)^2] + \\ + 0,24S_0(\delta P)^2 + 0,26S_0(P_0)^2\}^{\frac{1}{2}},$$

$$S_0(m) = \{S_0(\mu)^2 + S_0(A)^2 + S_0(\epsilon)^2 + 0,25[S_0(R)^2 + S_0(Z_0)^2 + S_0(T_0)^2 + S_0(\delta P)^2 + \\ + S_0(P_0)^2]\}^{\frac{1}{2}},$$

$$S_0(\epsilon) = \{0,0001[S_0(\delta P)^2 + S_0(P_0)^2 + 0,000064S_0(\gamma)^2]\}^{\frac{1}{2}}.$$

Аналогично находят числовые значения коэффициентов влияния в формуле (4) настоящего стандарта при оценке относительной неисключенной систематической составляющей погрешности.