на Земле и в Космосе

Граничные и начальные условия рассматриваемой задачи имеют вид:

$$r = R; \quad v = V; \quad T = T_w = T_s;$$
 (5.4)

$$\lambda \frac{\partial T}{\partial r} = \varepsilon \sigma \left(T_w^4 - T_\infty^4 \right) + JL; \tag{5.5}$$

$$r \to \infty; \quad v = 0; \quad T = T_{\infty}; \tag{5.6}$$

$$t = 0; \quad v = 0; \quad T = T_{\infty};$$
 (5.7)

$$R_{\rm n} = R_{\rm n0}.$$
 (5.8)

Здесь $R_{\rm p0}$, $R_{\rm p}$ — начальный и текущий радиус поперечного сечения ротора; $T_{\rm w}$ — температура поверхности ротора; $T_{\rm w}$ — температура воздуха в невозмущенном состоянии; L — удельная теплота фазового перехода (например, сублимации) на поверхности ротора; J — плотность массового потока, отводимого с поверхности ротора; ε — интегральная степень черноты поверхности ротора; σ = 5,67 × 10⁻⁸ BT/(м²К⁴) — постоянная Стефана — Больцмана; $T_{\rm s}$ — температура фазового перехода; V_z — осевая составляющая скорости ротора.

В рамках квазистационарного приближения введем еще уравнение динамики испарения защитного покрытия:

$$\frac{dR_{\rm p}}{dt} = -\frac{J}{\rho_{\rm w}},$$

где ρ_w – плотность материала покрытия.

5.3. Приближенный расчет параметров течения воздуха в окрестности поверхности ротора

Уравнение (5.2), описывающее распределение скорости воздуха в окрестности поверхности ротора, можно рассмотреть независимо от (5.3).

Применяя к (5.2) преобразование Лапласа, получим дифференциальное уравнение Бесселя относительно изображения $\tilde{v}(s,r)$ искомой функции v(t,r). Решение этого уравнения при граничных условиях (5.4), (5.6) после их перевода в область изображений имеет вид:

$$\tilde{v}(s,r) = \frac{V}{s} \frac{K_0(r\beta)}{K_0(R\beta)},\tag{5.9}$$

где $K_0(\xi)$ – функция Макдональда; $\beta = \left(\frac{\rho s}{\mu}\right)^{1/2}$.

Воспользуемся известной оценкой поведения функции Макдональда, согласно которой при больших значениях аргумента $\xi \gg 1$ она убывает по показательному закону [30]. В этом случае решение (5.9) в первом приближении можно представить в виде:

$$\tilde{v}(s,r) = \frac{V}{s} \left(\frac{R_{\rm p}}{r}\right)^{1/2} \exp\left[-\left(r - R_{\rm p}\right)\beta\right]. \tag{5.10}$$

Применяя к (5.10) обратное преобразование Лапласа, получим:

$$v(t,r) = V\left(\frac{R_{\rm p}}{r}\right)^{1/2} \operatorname{erfc}\left[\frac{-(r-R_{\rm p})}{2}\left(\frac{\rho}{\mu t}\right)^{1/2}\right],\tag{5.11}$$

где

$$\operatorname{erfc}(\xi) = 1 - \frac{2}{\sqrt{\pi}} \int_{0}^{\xi} \exp(-\eta^2) d\eta$$

является дополнительной функцией ошибок Гаусса [30].

Из полученного решения следует, что воздух захватывается ротором и приводится в движение во всем окружающем пространстве вплоть до бесконечности. При этом скорость воздуха быстро падает по мере удаления от центральной линии ротора, поэтому для конкретных расчетов допустимо ограничиваться конечной областью радиуса $r_{0\infty}$. Полагаем, что $r_{0\infty}$ – такой радиус захвата, на котором скорость воздуха $v(t, r_{0\infty})$ составляет наперед заданную часть ε_1 осевой составляющей скорости ротора V_z .

При таком подходе радиус области преимущественного течения воздуха представляет собой решение уравнения

$$\varepsilon_{1} = \left(\frac{R_{\rm p}}{r_{\rm 0\infty}}\right)^{1/2} \operatorname{erfc}\left[\frac{r_{\rm 0\infty} - R_{\rm p}}{2} \left(\frac{\rho}{\mu t}\right)^{1/2}\right],$$

в котором радиус $r_{0\infty}$ изменяется с течением времени и характеризует условную границу нестационарного пограничного слоя, формируемого на внешней поверхности ротора.