носно малий проміжок часу. У процесі руйнування мембрани відбувається подальше збільшення отвору з досягненням досліджуваної площі отвору в перегородці з наперед заданими властивостями. Таким чином, можна вважати, що для досліджуваної конструкції вирівнювання тиску газу у відсіку з атмосферою відбувається через досліджуваний тип отвору.



Рисунок 4.18. Залежність частоти (Х, Гц) від надлишкового тиску у відсіку ($Y \times 10^5$, Па) для лінії перетину поверхонь спектрів РЗТ круглого і «рваного» отворів з $F_{\text{від}} = (0,486 \dots 0,497)$: 1, 2, 3 — області перетину поверхонь

4.5. Встановлення функціональної залежності між параметрами газодинамічного політропного процесу з урахуванням пульсацій газу за умови раптової розгерметизації відсіку

На підставі методу визначення параметрів повітря в кабіні за умови розгерметизації відсіку ЛА, основних положень встановлення функціональної

залежності між параметрами політропного процесу раптової розгерметизації відсіку ЛА, методу встановлення функціональної залежності між параметрами газодинамічного процесу у відсіку з урахуванням моделі за апріорною інформацією, визначення параметрів газу за змінного значення правої частини рівняння політропи запишемо зміну параметрів газу у відсіку з урахуванням пульсацій газу у разі раптової розгерметизації відсіку в такому вигляді:

$$\frac{d^2 P'_{01}}{d\tau^2} = n \left(A - B + C \right) - \frac{d^2 P_e}{d\tau^2},$$
(4.3)

де

W

$$\begin{split} A &= R \Biggl\{ \Biggl[V \Biggl(\frac{dT_{01}^{'}}{d\tau} + \frac{dT_{a}}{d\tau} \Biggr) - (T_{01}^{'} + T_{a}) \frac{dV}{d\tau} \Biggr] \frac{G_{1} - G_{2}}{V^{2}} + \frac{T_{01}^{'} + T_{a}}{V} \Biggl(\frac{dG_{1}}{d\tau} - \frac{dG_{2}}{d\tau} \Biggr) \Biggr\}; \\ B &= \Biggl[V \Biggl(\frac{dP_{01}^{'}}{d\tau} + \frac{dP_{a}}{d\tau} \Biggr) - (P_{01}^{'} + P_{a}) \frac{dV}{d\tau} \Biggr] \frac{1}{V^{2}} \frac{dV}{d\tau} + \frac{P_{01}^{'} + P_{a}}{V} \frac{d^{2}V}{d\tau^{2}}; \\ C &= \Biggl[(T_{01}^{'} + T_{a}) \Biggl(\frac{dP_{01}^{'}}{d\tau} + \frac{dP_{a}}{d\tau} \Biggr) - (P_{01} + P_{a}) \Biggl(\frac{dT_{01}^{'}}{d\tau} + \frac{dT_{a}}{d\tau} \Biggr) \Biggr] \frac{1}{R(T_{01}^{'} + T_{a})^{2}} \Biggl(\frac{dq}{d\tau} - \frac{dl}{d\tau} \Biggr) + CC; \\ CC &= \frac{P_{01}^{'} + P_{a}}{R(T_{01}^{'} + T_{a})} \Biggl(\frac{d^{2}q}{d\tau^{2}} - \frac{d^{2}l}{d\tau^{2}} \Biggr); \quad G_{j} &= F_{2}^{(j)} \frac{P_{01}^{'} + P_{a}}{RT_{01}^{'}} \Biggl(\frac{A_{1}}{A_{2}} \Biggr)^{\frac{1}{n}} \Biggl(\frac{P_{2}^{'} + P_{a2}}{P_{01}^{'} + P_{a}} \Biggr)^{\frac{1}{n}} w_{2}; \\ _{2} &= \sqrt{ \Biggl(w_{1} + w_{a} \Biggr)^{2} + GG_{2} - 2C_{p} \Biggl[\Biggl(T_{01}^{'} + T_{a} \Biggr) \Biggl(\frac{A_{2}}{A_{1}} \Biggr)^{\frac{1}{m}} \Biggl(\frac{P_{2}^{'} + P_{a2}}{P_{01}^{'} + P_{a}} \Biggr)^{\frac{n-1}{n}} - (T_{02}^{'} + T_{a2}) \Biggl(\frac{A_{1}}{A_{2}} \Biggr)^{\frac{1}{n}} \Biggl(\frac{P_{1}^{'} + P_{a}}{P_{02}^{'} + P_{a2}} \Biggr)^{\frac{n-1}{n}} \Biggr]; \\ GG_{2} &= \frac{2Rn}{n-1} [T_{02}^{'} + T_{a2} - (T_{01}^{'} + T_{a})]; G_{2} &= \sum_{j=1}^{p} G_{j}, \frac{dT_{01}^{'}}{d\tau} = -\frac{dT_{a}}{d\tau} + \frac{n-1}{n} \Biggl(\frac{dP_{01}^{'}}{d\tau} + \frac{dP_{a}}{d\tau} \Biggr) \frac{T_{01}^{'} + T_{a}}{P_{01}^{'} + P_{a}}; \end{aligned}$$

w_e – швидкість хвилі в початковий момент розгерметизації відсіку; індекси для тиску і температури газу вказано для відсіків 1 і 2.

Підведене повітря $\left(G_1 = \sum_{i=1}^{z} G_i\right)$ до відсіку визначають аналогічно до відведеного повітря (G_2) відповідно до рівнянь (2.11), (2.13). Крім того, підведене повітря (наприклад, подача повітря від СКП) і відведене повітря (наприклад, витік)

можуть бути задані. За умови підведення (відведення) повітря до відсіку, коли є підведення (відведення) енергії, витрату повітря для рівняння (4.3) визначають з урахуванням пульсацій параметрів повітря на підставі рівняння (2.11).

Відповідно до рівняння (4.3) встановлено залежність між тиском (P_{01}, P_{02}), температурою (T_{01}, T_{02}) в загальмованому потоці відповідних відсіків, пульсаціями тиску (P_{s}), пульсаціями температури (T_{s}) в залежності від витрати підведеного (G_{1}) і відведеного (G_{2}) газу, зміни витрати (dG_{1}, dG_{2}), об'єму відсіку (V), зміни об'єму ($dV, d^{2}V$) підведеної (q) і відведеної (l) енергії, зміни енергії ($dq, dl, d^{2}q, d^{2}l$), статичного тиску газу в суміжному відсіку (P_{2}), пульсацій тиску газу в суміжному відсіку (P_{s2}) в часі (τ). Параметри газу у відсіку змінюються за політропою (n) зі сталим значенням питомої теплоємності (C_{p}). Величина показника політропи задана або її визначають відповідно до експериментальних даних із застосуванням завадостійкого методу [201, 202]. Дослідження рівняння свідчать, що масообмінні процеси описують рівнянням з одним показником політропи, а процеси, пов'язані з пульсаціями параметрів газу, можуть мати інше значення показника політропи (наприклад, для звукових пульсацій n = k = 1,4).

Початковими умовами для рівняння (4.3) є: $\tau = 0$, $P'_{01(\tau=0)} = P_{nov}$, $(dP'_{01} / d\tau)_{(\tau=0)} = (dP'_{01} / d\tau)_{nov}$, $T'_{01(\tau=0)} = T_{nov}$, $V_{(\tau=0)} = V_{nov}$, $(dV / d\tau)_{(\tau=0)} = (dV / d\tau)_{nov}$, $G_{1(\tau=0)} = G_{1nov}$, $G_{2(\tau=0)} = G_{2nov}$, $q_{(\tau=0)} = q_{nov}$, $(dq / d\tau)_{(\tau=0)} = (dq / d\tau)_{nov}$, $l_{(\tau=0)} = l_{nov}$, $(dl / d\tau)_{(\tau=0)} = (dl / d\tau)_{nov}$, $P_{s(\tau=0)} = P_{nov}$, $(dP_s / d\tau)_{(\tau=0)} = (dP_s / d\tau)_{nov}$, $T_{s(\tau=0)} = T_{nov}$.

Відповідно до рівняння (4.3) проводиться розрахунок тиску газу в відсіку (P'_{01}) в часі (τ) за умови зміни параметрів dP'_{01} , $d^2P'_{01}$, dT'_{01} , dG_1 , dG_2 , dV, d^2V , dq, d^2q , dl, d^2l і складових пульсацій газу. На підставі отриманих залежностей визначається температура газу в відсіку відповідно до рівняння:

$$\frac{P_{01}^{'}+P_{e}}{R(T_{01}^{'}+T_{e})}\left(\frac{d^{2}T_{01}^{'}}{d\tau^{2}}+\frac{d^{2}T_{e}}{d\tau^{2}}\right)+2\frac{G}{V}\left(\frac{dT_{01}^{'}}{d\tau}+\frac{dT_{e}}{d\tau}\right)+\frac{T_{01}^{'}+T_{e}}{V}\frac{dG}{d\tau}=\frac{1}{R}\left(\frac{d^{2}P_{01}^{'}}{d\tau^{2}}+\frac{d^{2}P_{e}}{d\tau^{2}}\right)$$
(4.4)

Отримати рішення рівняння (4.4) можливо при наступних початкових умовах: au = 0, $T'_{01(\tau=0)} = T_{nou}$, $(dT'_{01} / d\tau)_{(\tau=0)} = (dT'_{01} / d\tau)_{nou}$, $P'_{01(\tau=0)} = P_{nou}$, $(dP'_{01} / d\tau)_{(\tau=0)} = (dP'_{01} / d\tau)_{nou}$. Аналогічні початкові умови задаються і для параметрів пульсацій газу.

Таким чином, за умови раптової розгерметизації відсіку на підставі рівнянь (4.3), (4.4) і стану газу в найзагальнішому вигляді визначаються параметри газу в відсіку (тиск, температура, щільність) у часі з урахуванням пульсацій газу. На підставі рівнянь можуть проводитися окремо газодинамічні процеси і пульсації газу. За результатами розрахунку пульсацій газу може проводитися спектральний аналіз пульсацій газу, наприклад, відповідно до роботи [279].

Частинними розв'язками рівняння (4.4) є рівняння без урахування пульсацій газу. У цьому випадку зміна температури газу в відсіку визначається відповідно до рівняння:

$$\frac{d^2 T_{01}^{'}}{d\tau^2} + 2 \frac{R T_{01}^{'} G}{V P_{01}^{'}} \frac{d T_{01}^{'}}{d\tau} + \frac{R (T_{01}^{'})^2}{V P_{01}^{'}} \frac{d G}{d\tau} = \frac{T_{01}^{'}}{P_{01}^{'}} \frac{d^2 P_{01}^{'}}{d\tau^2} + \frac{R (T_{01}^{'})^2}{V P_{01}^{'}} \frac{d G}{d\tau} = \frac{T_{01}^{'}}{P_{01}^{'}} \frac{d^2 P_{01}^{'}}{d\tau^2} + \frac{R (T_{01}^{'})^2}{V P_{01}^{'}} \frac{d G}{d\tau} = \frac{T_{01}^{'}}{P_{01}^{'}} \frac{d F_{01}^{'}}{d\tau^2} + \frac{R (T_{01}^{'})^2}{V P_{01}^{'}} \frac{d G}{d\tau} = \frac{T_{01}^{'}}{P_{01}^{'}} \frac{d F_{01}^{'}}{d\tau^2} + \frac{R (T_{01}^{'})^2}{V P_{01}^{'}} \frac{d G}{d\tau} = \frac{T_{01}^{'}}{P_{01}^{'}} \frac{d F_{01}^{'}}{d\tau^2} + \frac{R (T_{01}^{'})^2}{V P_{01}^{'}} \frac{d G}{d\tau} = \frac{T_{01}^{'}}{P_{01}^{'}} \frac{d F_{01}^{'}}{d\tau^2} + \frac{R (T_{01}^{'})^2}{V P_{01}^{'}} \frac{d G}{d\tau} = \frac{T_{01}^{'}}{P_{01}^{'}} \frac{d F_{01}^{'}}{d\tau^2} + \frac{R (T_{01}^{'})^2}{V P_{01}^{'}} \frac{d F_{01}^{'}}{V P_{01}^{'$$

Частинними розв'язками рівняння (4.3) є рівняння, які встановлюють залежність між газодинамічними параметрами газу у відсіку (P'_{01} , T'_{01}) за $P_e = const$, $T_e = const$ або між пульсаціями параметрів газу у відсіку (P_e , T_e) за $P'_0 = const$, $T'_0 = const$. Розглянемо деякі частинні розв'язки, які випливають із рівняння (4.3). За відсутності пульсацій тиску повітря, підведення і відведення енергії до відсіку, постійного об'єму відсіку і закритичного відношення тисків між відсіком і навколишнім середовищем, в яке відбувається витікання газу, тиск газу у відсіку визначається за рівнянням:

$$\frac{d^2 P_{01}}{d\tau^2} = \frac{B}{P_{01}} \frac{dP_{01}}{d\tau}$$

де $B = 137,7792 \frac{1}{V} G_1$, G_1 – критична витрата повітря. Пропускаючи проміжні розрахунки, отримаємо рішення рівняння в такому вигляді:

$$\tau = \frac{a}{C_1^a} \int \frac{e^{aS}}{S} dS + C_2 = \frac{a}{C_1^a} \left[\ln |S| + \sum \frac{(aS)^i}{i \times i!} \right] + C_2,$$

де $a = \frac{1}{B}$; $S = \ln(P_0^B C_1)$; C_1 , C_2 – сталі величини.

Значення параметрів C_1 , C_2 визначають за початковими умовами. Таким чином, отримане рівняння встановлює залежність між тиском повітря у відсіку і часом раптової розгерметизації відсіку за критичного режиму течії повітря без пульсацій тиску газу.

На підставі отриманих аналітичних залежностей зміни тиску повітря у відсіку і результатів числового розрахунку за рівнянням (4.3) було здійснено перевірку точності розрахунку. Максимальна похибка результатів числового розрахунку не перевищувала 0,4 %. За умови витікання газу з відсіку в необмежений об'єм результати числового розрахунку тиску газу сходилися до атмосферного тиску.

Проведено числові дослідження рівняння (4.3), на підставі яких встановлено закономірності зміни параметрів повітря у відсіку у разі раптової його розгерметизації [261, 262, 264, 266, 269, 317, 341, 345, 346, 347, 348]. У процесі досліджень було підтверджено гіпотезу про квазістаціонарність. За умови раптової розгерметизації в кожен момент часу параметри повітря у відсіку задовольняють рівняння стану і політропи. Зміна станів повітря у відсіку являє собою безперервну зміну рівноважних станів зі зміною температури, густини і тиску повітря. Аналіз зіставлення результатів розрахунку і експерименту свідчить про виконання цієї умови. За виконання умови квазістаціонарності результати розрахунку параметрів повітря у відсіку змінюються безперервно і відображають коливальний, затухаючий, оборотний процес і прямують до свого рівноважного стану, тобто до вирівнювання тиску повітря у відсіку до атмосферного.

Відповідно до рівнянь (4.3) визначають інтегральні значення параметрів газу за об'ємом відсіку. Під час проектування ЛА визначення інтегральних параметрів газу за об'ємом і за умови виконання вихідних даних є переважним. Визначення локальних параметрів у відсіку відповідно до нормативних документів (АП-25) не встановлено. Ці параметри остаточно визначають лише після завершення розробки відсіків. На підставі газодинамічних розрахунків відсіків проводять розробку і виготовлення кабіни ЛА. Перевірку адекватності встановленої залежності і її уточнення можна здійснювати на етапах стендових випробувань або приймальноздавальних випробувань натурних відсіків (кабіни) ЛА. Для натурних відсіків ЛА проводять перевірку адекватності рівняння в наземних або льотних умовах. Якщо рівняння адекватно описує зміну параметрів повітря у відсіках ЛА, то подальше уточнення рівняння не проводять.

В іншому ж разі проводять пошук локальних значень параметрів газу у відсіку відповідно до алгоритму, який наведено в додатку Л. Встановлення таким чином рівняння може бути використане на всіх етапах проектування, виготовлення і випробувань відсіків ЛА.

Для рівняння (4.3) з урахуванням зміни параметрів повітря за змінного значення правої частини рівняння політропи проведено дослідження процесів витікання повітря з відсіку. Числові дослідження свідчать, що рівняння (4.3) описує широке коло розв'язуваних задач за умови зміни параметрів повітря у відсіку за політропою. У разі раптової розгерметизації частинний розв'язок рівняння (4.3) з n = 1,4 і D = A₂ / A₁ = 1 є адіабата Гюгоніо (рис. 4.19, крива 2). У разі розгерметизації відсіку з відсіку з n = 1,4 і D = 1 частинний розв'язок рівняння (4.3) є рівняння Пуассона (крива 1).

У процесі витікання повітря конструкція відсіку піддається як додатним, так і від'ємним тискам повітря. Для відсіків, які переважно піддані максимальним надлишковим тискам, істотну дію на конструкцію чинить від'ємний тиск газу. Максимальне від'ємне значення відношення тисків для адіабати Гюгоніо (крива 2) становить P_2/P_1 =-0,1667, для рівняння (4.3) у разі раптової розгерметизації з D=0,5 – P_2/P_1 =-0,268 (крива 5), з D=1,2 – P_2/P_1 =-0,1339 (крива 3), з D=1,5 – P_2/P_1 =-0,091 (крива 4). За результатами проведених числових і експериментальних досліджень рівняння (4.3) отримано такі результати:

1. Проведено зіставлення результатів експерименту і розрахунку параметрів повітря у відсіку відповідно до рівняння (4.3) і моделі в роботі [81]. Встановлено, що

рівняння (4.3) в порівнянні з роботою [81] адекватно відображає коливальні зміни параметрів повітря у відсіку;

2. У процесі зіставлення результатів розрахунку і експерименту підтверджено гіпотези про встановлення функціональної залежності між параметрами газу з постійним показником політропи і виконання умови квазістаціонарності процесів у відсіку;

3. В результаті зіставлення результатів розрахунку тиску повітря у відсіку відповідно до рівняння (4.3) встановлено, що залежність описує широкий клас розв'язуваних задач за умови зміни параметрів повітря з постійним показником політропи. Частинними розв'язками рівняння (4.3) є рівняння адіабати Гюгоніо і Пуассона.



Рисунок 4.19. Залежність відносного тиску повітря у відсіку (Y, P_2/P_1) від відносної густини повітря (X, ρ_2/ρ_1) для різних рівнянь течії повітря з відсіку: 1 – рівняння Пуассона; 2 – адіабата Гюгоніо; 3 – відповідно до рівняння (4.3) з коефіцієнтом D = 1,2 за рівнянням (2.4) [301]; 4 – відповідно до рівняння (4.3) з коефіцієнтом D = 1,5 за рівнянням (2.4) [301]; 5 – відповідно до рівняння (4.3) з коефіцієнтом D = 0,5 за рівнянням (2.4) [301]; 6 – адіабата з коефіцієнтом D = 1,2 за рівнянням (2.4) [301]