

8.3 Жылуоткізгіштік теңдеуді шешу үшін айырымдық схемалар

Жылуоткізгіштік теңдеуін қарастырайық

Есеп қойылымы

$\{0 < x < 1, 0 < t \leq T\}$ облысында келесі теңдеудің шешімін табу керек

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + f(x, t), \quad (7)$$

Шешім бастапқы шартқа

$$u(x, 0) = u_0(x) \quad (8)$$

Және шеттік шартқа сәйкес болуы қажет

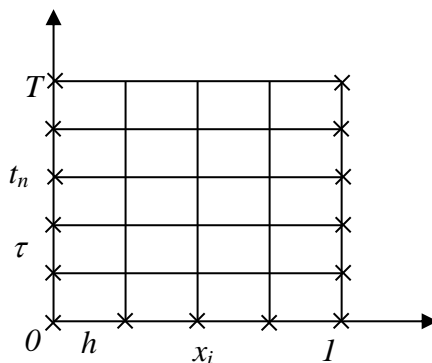
$$u(0, t) = \mu_1(t), \quad u(1, t) = \mu_2(t) \quad (9)$$

Мында $f(x, t)$, $u_0(x)$, $\mu_1(t)$, $\mu_2(t)$ - берілген функциялар.

8.3.1 Айқын схема.

x айнымалымен тор құрылсын: $\omega_h = \{x_i = ih, i = 0, 1, \dots, N, hN = 1\}$, және t айнымалымен, τ қадамды тор: $\omega_\tau = \{t_n = n\tau, n = 0, 1, \dots, K, \tau K = T\}$.

(x_i, t_n) , $i = 0, 1, \dots, N$, $n = 0, 1, \dots, K$ нүктелер тордың түйіндерін құрады $\omega_{h,\tau} = \omega_h \times \omega_\tau$, сурет 1.



1 – сурет. Кенестік-уақыттық тор.

$\omega_{h,\tau}$ торда анықталған $y(x, t)$ - функция $y_i^n = y(x_i, t_n)$ белгіленеді. Дифференциальное теңдеу (7) аппроксимацияланады:

$$\frac{y_i^{n+1} - y_i^n}{\tau} = \frac{y_{i+1}^n - 2y_i^n + y_{i-1}^n}{h^2} + f_i^n, \quad (10)$$

аппроксимация реті $O(\tau + h^2)$.

Есептің айырымдық схемасы:

$$\frac{y_i^{n+1} - y_i^n}{\tau} = \frac{y_{i+1}^n - 2y_i^n + y_{i-1}^n}{h^2} + f_i^n$$
$$i = 1, 2, \dots, N - 1, n = 0, 1, \dots, K - 1, hN = 1, \tau K = T. \quad (11)$$

$$y_0^n = \mu_1(t_n), \quad y_N^n = \mu_2(t_n), \quad n = 0, 1, \dots, K$$
$$y_i^0 = u_0(x_i), \quad i = 0, 1, \dots, N$$

Нөлінші қабаттағы шешім бастапқы шартымен анықталады $y_i^0 = u_0(x_i)$, $i = 0, 1, \dots, N$. Егер шешім y_i^{n+1} , $i = 0, 1, \dots, N$ n қабатта табылса, онда шешім y_i^{n+1} , $i = 0, 1, \dots, N$ $n+1$ қабатта айқын формуламен табылады:

$$y_i^{n+1} = y_i^n + \tau \left(\frac{y_{i+1}^n - 2y_i^n + y_{i-1}^n}{h^2} + f_i^n \right), i = 1, 2, \dots, N - 1, \quad (12)$$

ал $y_0^{n+1} = \mu_1(t_{n+1})$, $y_N^{n+1} = \mu_2(t_{n+1})$ шеткі шарттан анықталады.

(11) схеманың аппроксимация қателігі тең $O(\tau + h^2)$. Айқын схеманы (11) тек қана $\tau \leq 0,5h^2$ шарт орындалса қолдануға болады.

8.3.2 Айқын емес схема.

Жылуөткізгіштік теңдеуінің айқын емес схемасы

$$\frac{y_i^{n+1} - y_i^n}{\tau} = \frac{y_{i+1}^{n+1} - 2y_i^{n+1} + y_{i-1}^{n+1}}{h^2} + f_i^n$$
$$i = 1, 2, \dots, N - 1, n = 0, 1, \dots, K - 1, hN = 1, \tau K = T \quad (13)$$
$$y_0^{n+1} = \mu_1(t_{n+1}), \quad y_N^{n+1} = \mu_2(t_{n+1}), \quad n = 0, 1, \dots, K - 1$$
$$y_i^0 = u_0(x_i), \quad i = 0, 1, \dots, N$$

Аппроксимация схемасының реті τ бойынша 1, h бойынша 2. (13) жүйенің шешімі $n = 1$ басталады. y_i^n - арқылы y_i^{n+1} табу үшін келесі жүйне шешу керек

$$\gamma y_{i+1}^{n+1} - (1 + 2\gamma) y_i^{n+1} + \gamma y_{i-1}^{n+1} = -F_i^n, \quad i = 1, 2, \dots, N - 1, \quad (14)$$
$$y_0^{n+1} = \mu_1(t_{n+1}), \quad y_N^{n+1} = \mu_2(t_{n+1}),$$

мында $\gamma = \frac{\tau}{h^2}$, $F_i^n = y_i^n + \tau f_i^n$.

Бұл жүйені қуалау әдісімен шешуге болады.

Бірпараметрлік схема. σ параметрін алсақ келесі айырымдық схема арқылы табылады

$$\frac{y_i^{n+1} - y_i^n}{\tau} = \sigma y_{\bar{x},i}^{n+1} + (1 - \sigma) y_{\bar{x},i}^n + f_i^n$$

$$i = 1, 2, \dots, N - 1, n = 0, 1, \dots, K - 1, hN = 1, \tau K = T \quad (15)$$

$$y_0^{n+1} = \mu_1(t_{n+1}), \quad y_N^{n+1} = \mu_2(t_{n+1}), \quad n = 0, 1, \dots, K - 1$$

$$y_i^0 = u_0(x_i), \quad i = 0, 1, \dots, N$$

мұнда $y_{\bar{x},i}^{n+1} = \frac{y_{i+1}^{n+1} - 2y_i^{n+1} + y_{i-1}^{n+1}}{h^2}, \quad y_{\bar{x},i}^n = \frac{y_{i+1}^n - 2y_i^n + y_{i-1}^n}{h^2}.$

$\sigma = 0$ болған жағдайда (15) айқын схема, $\sigma = 1$ - айқын емес. Егер $\sigma = 0,5$ болса схеманың аппроксимация реті $O(\tau^2 + h^2)$.

8.3.3 Айнымалыларды бағыттау әдісі.

Көпөлшемді есептерді шешуге арналған әдістердің бірі, көпөлшемді әдістер бірөлшемдіге қатысты сипатқа негізделген, сонымен қатар ол өзіне оң мәнді айқын және айқын емес схемаларды сипаттайды: абсолютті тұрақтылық және қарапайым шешім. Бұл әдістің ішінде айырымдылық схемасына бір мысал келітсек, ол көбіне көлденең бойлай айырымдылық схемасы немесе Писмен-Рэчфорд схемасы деп аталады. Бұл схемада n қабатынан $n+1$ қабатына дейін екі кезеңде орындалады. Бірінші кезеңде жүйе теңдеуінен $y_{ij}^{n+1/2}$ аралық мәндері алынған.

$$\frac{y_{ij}^{n+1/2} - y_{ij}^n}{0,5\tau} = \frac{y_{i+1,j}^{n+1/2} - 2y_{i,j}^{n+1/2} + y_{i-1,j}^{n+1/2}}{h_1^2} + \frac{y_{i,j+1}^n - 2y_{i,j}^n + y_{i,j-1}^n}{h_2^2}, \quad x_{ij} \in \omega_h, \quad (22)$$

Ал екінші кезеңде $y_{ij}^{n+1/2}$ табылған мәнін жүйе теңдеуінен y_{ij}^{n+1} табамыз

$$\frac{y_{ij}^{n+1} - y_{ij}^{n+1/2}}{0,5\tau} = \frac{y_{i+1,j}^{n+1/2} - 2y_{i,j}^{n+1/2} + y_{i-1,j}^{n+1/2}}{h_1^2} + \frac{y_{i,j+1}^{n+1} - 2y_{i,j}^{n+1} + y_{i,j-1}^{n+1}}{h_2^2}, \quad x_{ij} \in \omega_h, \quad (23)$$

(22) теңдеуі x_1 айнымалысына қатысты айқын емес, ал (23) теңдеуі x_2 айнымалысы бойынша болып келеді. Сондықтан (22), (23) теңдеулерін бірөлшемді қуалау әдісінің жүйелі қолданысымен шешуге болады, алдымен x_1 бағыты бойынша, ал сосын x_2 бағыты бойынша.

(22)-(23) схемалары абсолютті тұрақты және τ және h бойынша екінші ретті суммарлы аппроксимацияға ие. Яғни, толық қабаттан жартылай қабатқа өту кезінде әрбір кеңістіктегі айырым уақытқа байланысты симметриялы болмайды және $O(\tau + h^2)$ қателігіне тең. Бірақ қабаттың екінші бөлігіндегі қателік біріншіні компенсирлейді, нәтижесінде толық қабаттан

толық қателігі локалды аппроксимацияда бірқалыпты торларда болады $O(\tau^2 + h_1^2 + h_2^2)$.

1 мысал. Бірінші есеп жылуөткізгіштік теңдеуін шешу:

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2};$$

$$u(x, 0) = u_0(x) = x + 0,125;$$

$$u(0, t) = u_1(t) = t + 0,125;$$

$$u(1, t) = u_2(t) = 1,125 + t;$$

$$0 \leq x \leq 1; 0 \leq t \leq 1;$$

Шешуі:

Уақытқа байланысты $\tau=0,1$ қадамына тең торын қарастырайық және $h=0,1$ қадамы x кеңістік қадамы бойынша алынады.

Аппроксимациялық теңдеуге қатысты айқын емес схеманы қолданамыз.

$$\frac{u_i^{j+1} - u_i^j}{\tau} = \frac{u_{i-1}^{j+1} - 2u_i^{j+1} + u_{i+1}^{j+1}}{h^2};$$

$$h^2 (u_i^{j+1} - u_i^j) = \tau (u_{i-1}^{j+1} - 2u_i^{j+1} + u_{i+1}^{j+1});$$

$$\tau u_{i-1}^{j+1} - u_i^{j+1} (2\tau + h^2) + \tau u_{i+1}^{j+1} = -h^2 u_i^j;$$

Бастапқы шартты аппроксимациялаймыз.

$$u(x, 0) = u_0(x) = x + 0,125;$$

$$u_i^0 = x_i + 0,125;$$

Келесі шарттын аппроксимациялаймыз.

$$u(0, t) = u_1(t) = t + 0,125;$$

$$u_0^j = t^j + 0,125;$$

$$u(1, t) = u_2(t) = 1,125 + t;$$

$$u_{10}^j = 1,125 + t^j;$$

Осының нәтижесінде айырым есебі қойылды:

$$\tau u_{i-1}^{j+1} - u_i^{j+1} (2\tau + h^2) + \tau u_{i+1}^{j+1} = -h^2 u_i^j;$$

$$u_i^0 = x_i + 0,125;$$

$$u_0^j = t^j + 0,125;$$

$$u_{10}^j = 1,125 + t^j;$$

Бұл есеп қуалау әдісімен есептеледі. Қуалаудың сәйкестілік шарты орындалды: $(2\tau + h^2) > 2\tau$;

$j=0$ үшін функцияның мәні бастапқы шарттан табылады, $j=1, \dots, 10$ үшін функция мәні қуалау әдісінің көмегімен табылады. Қуалаудың нәтижесі $j=1, t = 0,1$ үшін 1 кестеде көрсетілген.

1 кесте. Қуалау әдісінің жүзеге асуы.

i	x_i	a_i	b_i	c_i	α_i	β_i	y_i	f_i
0	0,00	0,10	0,10	0,21			<u>0,225</u>	0,001
1	0,10	0,10	0,10	0,21	0,00	0,23	<u>0,301</u>	0,002
2	0,20	0,10	0,10	0,21	0,48	0,12	<u>0,384</u>	0,003
3	0,30	0,10	0,10	0,21	0,62	0,09	<u>0,473</u>	0,004
4	0,40	0,10	0,10	0,21	0,67	0,09	<u>0,567</u>	0,005
5	0,50	0,10	0,10	0,21	0,70	0,10	<u>0,665</u>	0,006
6	0,60	0,10	0,10	0,21	0,71	0,12	<u>0,767</u>	0,007
7	0,70	0,10	0,10	0,21	0,72	0,14	<u>0,873</u>	0,008
8	0,80	0,10	0,10	0,21	0,73	0,16	<u>0,984</u>	0,009
9	0,90	0,10	0,10	0,21	0,73	0,18	<u>1,101</u>	0,01
10	1,00	0,10	0,10	0,21	0,73	0,21	<u>1,225</u>	0,011

$j=1, \dots, 10$ үшін функция мәні қуалаудың көмегімен табылады, олар келесі 2 кестеде көрсетілген.

2 кесте. Есептеудің нәтижесі.

10	1	1,13	1,18	1,25	1,32	1,41	1,50	1,61	1,72	1,85	1,98	2,13
9	0,9	1,03	1,08	1,15	1,22	1,31	1,40	1,51	1,62	1,75	1,88	2,03
8	0,8	0,93	0,98	1,05	1,12	1,21	1,30	1,41	1,52	1,65	1,78	1,93
7	0,7	0,83	0,88	0,95	1,02	1,11	1,20	1,31	1,42	1,55	1,68	1,83
6	0,6	0,73	0,78	0,85	0,92	1,01	1,10	1,21	1,32	1,45	1,58	1,73
5	0,5	0,63	0,68	0,75	0,82	0,91	1,00	1,11	1,22	1,35	1,48	1,63
4	0,4	0,53	0,58	0,65	0,73	0,81	0,91	1,01	1,13	1,25	1,38	1,53
3	0,3	0,43	0,49	0,55	0,63	0,72	0,82	0,92	1,03	1,15	1,29	1,43
2	0,2	0,33	0,39	0,46	0,55	0,64	0,73	0,84	0,95	1,06	1,19	1,33
1	0,1	<u>0,23</u>	<u>0,30</u>	<u>0,38</u>	<u>0,47</u>	<u>0,57</u>	<u>0,66</u>	<u>0,77</u>	<u>0,87</u>	<u>0,98</u>	<u>1,10</u>	<u>1,23</u>
0	0	0,13	0,23	0,33	0,43	0,53	0,63	0,73	0,83	0,93	1,03	1,13
	t/x	0	0,1	0,2	0,3	0,4	0,5	0,6	0,7	0,8	0,9	1
j/i		0	1	2	3	4	5	6	7	8	9	10