

Екзаменаційний білет № 25

I. Теоретична частина

1. Інтерполяційні квадратурні формули.

Застосовуючи формулу (8) при $n = 1$ маємо

$$H_0 = -\int_0^1 \frac{q(q-1)}{q} dq = \frac{1}{2};$$

$$H_1 = \int_0^1 q dq = \frac{1}{2};$$

Тоді

$$\int_{x_0}^{x_1} y dx = \frac{h}{2}(y_0 + y_1) \quad (10).$$

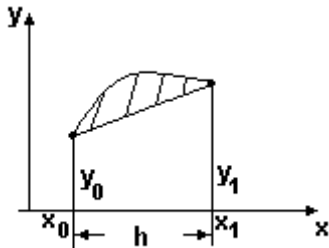
Це *формула трапецій*. Її залишковим членом, або абсолютною похибкою є

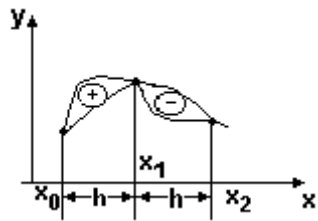
$$|R_1| \leq \frac{M_2(b-a)^3}{12}$$

$$R_1 = \int_{x_0}^{x_1} y dx - \frac{h}{2}(y_0 + y_1) = -\frac{h^3}{12} y''(\xi),$$

де $\xi \in (x_0, x_1)$.

Звідси, якщо $y'' > 0$, то формула (10) дає значення інтеграла з *надлишком*, якщо $y'' < 0$, то з *недоліком*.





При $n = 2$ маємо:

$$H_0 = \frac{1}{2} \frac{1}{2} \int_0^2 (q-1)(q-2) dq = \frac{1}{4} \left(\frac{8}{3} - 6 + 4 \right) = \frac{1}{6}$$

$$H_1 = -\frac{1}{2} \frac{1}{2} \int_0^2 q(q-2) dq = \frac{2}{3}$$

$$H_2 = \frac{1}{2} \frac{1}{2} \int_0^2 q(q-1) dq = \frac{1}{6}$$

Оскільки $x_2 - x_0 = 2h$, маємо:

$$\int_{x_0}^{x_2} y dx = \frac{n}{3} (y_0 + 4y_1 + y_2)$$

це *формула Симпсона*.

Залишковий член формули Симпсона:

$$R_2 = -\frac{h^5}{90} y^{IV}(\xi)$$

$$\xi \in (x_0, x_2), \quad |R_2| \leq \frac{M_4(b-a)^5}{90 \cdot 2^5}$$

При $n = 3$ маємо *квадратурну формулу Ньютона*:

$$\int_{x_0}^{x_3} y dx = \frac{3h}{8} (y_0 + 3y_1 + 3y_2 + y_3)$$

$$R_3 = -\frac{3h^5}{80} y^{(4)}(\xi)$$

$$\text{або } |R_3| \leq \frac{M_4 (b-a)^5}{80 \cdot 3^4}$$

Усе це так звані *інтерполяційні квадратурні формули*.

2. Методы Адамса для розв'язку задачі Коші.

6. Багатокрокові методи розв'язання задачі Коші – методи Адамса.

Припустимо маємо задачу Коші

$$y'(x) = f(x, y) \quad (7)$$

з початковими умовами

$$y(x_0) = y_0 \quad (8)$$

Нехай також відомі з кроком h приблизні значення $y_{j-m}, \dots, y_{j-1}, y_j$ розв'язку задачі Коші (7), (8). Уведемо позначення

$$f_j = f(x_j, y_j) \quad (9)$$

Побудуємо інтерполяційний поліном ступеню m

$$L_m(x) = \sum_{i=0}^m p_{ni} f_{j-i} \quad (10)$$

який задовольняє вимогам

$$L_m(x_{j-i}) = f_{j-i} \quad i = 0, 1, \dots, m$$

Оскільки для точного розв'язку задачі Коші виконується рівняння

$$u_{j+1} = u_j + \int_{x_j}^{x_{j+1}} f(x, u(x)) dx$$

де $x_{j+1} = x_j + h$, $u_j = u(x_j)$,

то природно вважати

$$y_{j+1} = y_j + \int_{x_j}^{x_{j+1}} L_m(x) dx$$

тоді з урахуванням (10) маємо

$$y_{j+1} = y_j + h \sum_{i=0}^m \alpha_{mi} f_{j-i} \quad (11)$$

де f_{j-i} – значення правої частини рівняння (7), обчислені за формулою (2), а

$$\alpha_{mj} = 1/h \int_{x_j}^{x_{j+1}} p_{mi}(x) dx, \quad i = 0, 1, \dots, m$$

є константами і не залежать ні від постійної h , ні від j .

Зокрема,

для $m = 0$ маємо

$$\alpha_{00} = 1;$$

для $m = 1$ маємо

$$\alpha_{10} = 3/2; \alpha_{11} = -1/2;$$

для $m = 2$ маємо

$$\alpha_{20} = 23/12; \alpha_{21} = -4/3; \alpha_{22} = 3/2;$$

для $m = 3$ маємо

$$\alpha_{30} = 55/24; \alpha_{31} = -59/24; \alpha_{32} = 37/24; \alpha_{33} = -3/8;$$

Глобальна похибка методу Адамса має порядок $O(h^{m+1})$.

Якщо порівнювати, скажімо, метод Рунге-Кутта 4-го порядку точності та метод Адамса при $m = 3$, які мають той самий порядок глобальної похибки, то з'ясовується, що для переходу від точки (x_k, y_k) до точки (x_{k+1}, y_{k+1}) перший потребує чотирьох обчислень правої частини рівняння (1) в той час як другий – лише одного.

Недоліком багатокрокових методів є те, що вони не є самостартуючими, тобто для початку обчислень за формулою (11), нам потрібно знати значення f_0, f_1, f_2 та f_3 . Єдиним способом отримати їх є використання якого-небудь з однокрокових методів. Для їх отримання рекомендовано використовувати однокроковий метод того самого порядку точності, що й метод Адамса, яким обчислюються подальші значення інтегральної кривої.

II. Практична частина

За допомогою інтерполяційного полінома Лагранжа, побудованого на проміжку

$[1;9]$, обчислити значення функції

$$0.02 * \exp(x) * \sin(3 * x)$$

в точках [1.45, 2.33, 6.5, 7.7, 8.8] з точністю не гірше за 10^{-2} .