

УДК 517.9

ЗБІЖНІСТЬ МЕТОДУ ГАЛЬОРКІНА ДЛЯ ПАРАБОЛІЧНИХ ІНТЕГРО-ДИФЕРЕНЦІАЛЬНИХ РІВНЯНЬ

А. Л. Гуляницький

РЕЗЮМЕ. Доведено збіжність гальоркінських наближень для слабкої постановки параболічних інтегро-диференціальних рівнянь типу Вольтерра. Для доведення коректності відповідної системи звичайних інтегро-диференціальних рівнянь застосовано метод апріорних нерівностей, а також використано відому теорему розв'язності для таких систем у просторі неперервних функцій. Для доведення збіжності методу Гальоркіна використано апріорні нерівності для розв'язків параболічних інтегро-диференціальних рівнянь.

КЛЮЧОВІ СЛОВА: інтегро-диференціальні рівняння, рівняння Вольтерра, метод Гальоркіна, слабкий розв'язок, апріорні нерівності.

1. ВСТУП

Дослідження в'язко-пружних систем привели до появи нового класу математичних моделей — інтегро-диференціальних рівнянь Вольтерра у частинних похідних. Зокрема, дифузія і теплопровідність у деяких системах з пам'яттю відзначається невиконанням класичних законів Фіка і Фур'є (див. напр. [1]–[2] і посилання).

Метод скінченних елементів для таких рівнянь досліджувався, зокрема, у [3]–[4]. Зокрема, одержано оцінки для похибки й запропоновано обчислювальні схеми, які дають змогу економити пам'ять (ця проблема актуальна для рівнянь даного типу, на відміну від диференціальних рівнянь). Слід, однак, відзначити, що у більшості з цих праць припускалася гладкість правої частини за часовою змінною та/або самоспряженість оператора, що діє за просторовими змінними. У даній статті досліджено питання збіжності методу типу Гальоркіна без вказаних припущень.

Структура статті є такою. У ч. 2–3 вводяться основні позначення і формулюються обмеження на коефіцієнти оператора, а також наводиться теорема слабкої розв'язності досліджуваного рівняння розглядається. У ч. 4 формулюється система звичайних інтегро-диференціальних рівнянь, з якої визначаються коефіцієнти гальоркінських наближень, а у ч. 5 доводиться, що ця система має єдиний розв'язок у потрібних просторах. Нарешті, у ч. 6 доводиться збіжність послідовності наближених розв'язків.

2. ОСНОВНІ ПОЗНАЧЕННЯ

Розглянемо рівняння

$$\mathcal{L}u = u_t + \mathcal{A}u + \mathcal{I}u = f. \quad (1)$$

Тут $u = u(x, t)$ — шукана функція стану, $x \in \Omega \subset \mathbb{R}^n$, де Ω — обмежена область з достатньо гладкою межею $\partial\Omega$, $t \in [0, T]$, $f = f(x, t)$; \mathcal{A} — диференціальний оператор другого порядку, що діє за просторовими змінними:

$$\mathcal{A}u = - \sum_{i,j=1}^n (a_{ij}(x)u_{x_i})_{x_j} + \sum_{i,j=1}^n a_i(x)u_{x_i} + a(x)u;$$

$$\mathcal{I}u = \int_0^t \left\{ \left(\sum_{i,j=1}^n b_{ij}(x, t, s)u_{x_i}(x, s) \right)_{x_j} + \sum_{i=1}^n b_i(x, t, s)u_{x_i}(x, s) + b(x, t, s)u(x, s) \right\} ds.$$

Рівняння розглядатимемо з однорідними початковими і крайовими умовами:

$$u|_{t=0} = 0, u|_{\partial\Omega} = 0. \quad (2)$$

Припустимо виконання умов:

- функції $a_{ij} = a_{ji}$, a_i , $\frac{\partial a_i}{\partial x_i}$, a вимірні й обмежені в Ω ;
- функції $b_{ij} = b_{ji}$, b_i , $\frac{\partial b_i}{\partial x_i}$, b , $\frac{\partial b_{ij}(x,t,\tau)}{\partial \tau}$, $\frac{\partial b_i(x,t,\tau)}{\partial \tau}$, $\frac{\partial b(x,t,\tau)}{\partial \tau}$ вимірні й обмежені в $\Omega \times [0, T] \times [0, T]$;
- оператор \mathcal{A} рівномірно еліптичний, тобто $\exists \alpha > 0 \forall x \in \Omega, \xi_i \in \mathbb{R}$ виконується нерівність

$$\sum_{i,j=1}^n a_{ij}(x)\xi_i\xi_j \geq \alpha \sum_{i=1}^n \xi_i^2.$$

Під $L_2([0, T])^m$, $m \in \mathbb{N}$ розумітимемо простір вектор-функцій $F = (f_1, \dots, f_m)^T$, для яких $f_k \in L_2([0, T])$, з нормою $\|F\|_{L_2([0, T])^m}^2 = \sum_{k=1}^m \|f_k\|_{L_2([0, T])}^2$. Аналогічно означимо й простори $C([0, T])^m$, $C^1([0, T])^m$ і $H_0^1([0, T])^m$; останній складається з вектор-функцій, які дорівнюють нулю у момент $t = 0$ і мають похідні в $L_2([0, T])^m$.

Нарешті, введемо позначення $V^+ = L_2([0, T], H_0^1(\Omega))$ і $V^- = L_2([0, T], H_0^{-1}(\Omega))$, $Q = \Omega \times [0, T]$.

3. СЛАБКИЙ РОЗВ'ЯЗОК

Розглянемо випадок, коли права частина рівняння належить простору узагальнених функцій за просторовою змінною, а за часом інтегрована з квадратом.

Під слабким розв'язком задачі (1)–(2) розумітимемо елемент u , для якого виконується тотожність

$$\begin{aligned} & (u_t, v) + \sum_{i,j=1}^n (a_{ij}u_{x_j}, v_{x_i}) + \sum_{i=1}^n (a_i u_{x_i}, v) + (au, v) + \\ & + \sum_{i,j=1}^n \left(\int_0^t b_{ij}(x, t, s) u_{x_i}(x, s) ds, v_{x_j} \right) + \sum_{i=1}^n \left(\int_0^t b_i(x, t, s) u_{x_i}(x, s) ds, v \right) + \\ & + \left(\int_0^t b(x, t, s) u(x, s) ds, v \right) = (f, v) \quad \forall v \in V^+, \end{aligned}$$

де через (\cdot, \cdot) позначено скалярний добуток у просторі $L_2(Q)$.

Теорема 1. *Нехай $f \in V^-$. Тоді задача (1)–(2) має єдиний слабкий розв'язок $u \in V^+$. Крім того, справедливі апріорні нерівності $C_1 \|f\|_{V^-} \leq \|u\|_{V^+} \leq C_2 \|f\|_{V^-}$, де сталі $C_1, C_2 > 0$ не залежать від f .*

Доведення здійснено *abc*-методом, який раніше застосовувався для диференціальних рівнянь [5]; до інтегро-диференціальних рівнянь його застосовано у [6] і розвинено у [7], де одержано зокрема й цю теорему.

Надалі будемо розглядати функцію стану u і праву частину f як функції змінної t зі значеннями у гільбертовому просторі функцій змінної x .

4. СХЕМА МЕТОДУ ГАЛЬОРКІНА

Виберемо базис $\{\omega_i\}_{i=1}^\infty$ у просторі $H_0^1(\Omega)$. Для простоти будемо вважати цей базис ортонормованим у $L_2(\Omega)$, хоча ця вимога не є суттєвою. Через H_m позначимо лінійну оболонку системи $\{\omega_1, \dots, \omega_m\}$.

Наближений розв'язок рівняння (1) будемо шукати у вигляді лінійної комбінації $u^m = \sum_{k=1}^m g_k(t)\omega_k$. Коефіцієнти $g_k(t)$ знаходяться зі співвідношень

$$\begin{aligned} & (u_t^m(t), v)_{L_2(\Omega)} + \left(\sum_{i,j=1}^n a_{ij} u_{x_i}^m(t), v_{x_j} \right)_{L_2(\Omega)} + \left(\sum_{i=1}^n a_i u_{x_i}^m(t), v \right)_{L_2(\Omega)} + \\ & + (au^m(t), v)_{L_2(\Omega)} + \left(\sum_{i,j=1}^n \int_0^t b_{ij} u_{x_i}^m(s) ds, v_{x_j} \right)_{L_2(\Omega)} + \\ & + \left(\sum_{i=1}^n \int_0^t b_i u_{x_i}^m(s) ds, v \right)_{L_2(\Omega)} + \left(\int_0^t b u_{x_i}^m(s) ds, v \right)_{L_2(\Omega)} = (f(t), v)_{L_2(\Omega)}, \end{aligned} \tag{3}$$

де v — довільний елемент простору H_m . Переписавши ці рівності з $v = \omega_l, l = \overline{1, m}$, одержимо систему звичайних інтегро-диференціальних

рівнянь відносно $g_k(t)$:

$$(LG)(t) \equiv G'(t) + AG(t) + \int_0^t B(t, s)G(s) ds = F(t) \quad (4)$$

з початковими умовами

$$G(0) = 0, \quad (5)$$

де $G(t) = (g_1(t), \dots, g_m(t))^T$, $F(t) = ((f(t), \omega_1)_{L_2(\Omega)}, \dots, (f(t), \omega_m)_{L_2(\Omega)})^T$, A, B – матриці, елементи яких визначаються так:

$$A_{kl} = \sum_{i,j=1}^n (a_{ij}\omega_{l_{x_i}}, \omega_{k_{x_j}})_{L_2(\Omega)} + \sum_{i=1}^n (a_i\omega_{l_{x_i}}, \omega_k)_{L_2(\Omega)} + (a\omega_l, \omega_k)_{L_2(\Omega)},$$

$$B_{kl}(t, s) = \sum_{i,j=1}^n (b_{ij}\omega_{l_{x_i}}, \omega_{k_{x_j}})_{L_2(\Omega)} + \sum_{i=1}^n (b_i\omega_{l_{x_i}}, \omega_k)_{L_2(\Omega)} + (b\omega_l, \omega_k)_{L_2(\Omega)}.$$

Легко бачити, що $F \in L_2([0, T])^m$, тобто $(f(t), \omega_k) \in L_2([0, T])$, $k = \overline{1, m}$.

5. Розв'язність системи звичайних інтегро-диференціальних рівнянь

Доведення того, що система (4)–(5) має єдиний розв'язок достатньої гладкості, здійснимо у два етапи. Спочатку покажемо, що існування і єдиність мають місце для неперервно диференційованих правих частин, що обертаються в нуль у початковий момент часу (така множина щільна у просторі $L_2([0, T])^m$), а потім поширимо це твердження на весь простір $L_2([0, T])^m$ за допомогою апіорних нерівностей.

Лема 1. *Нехай $F \in C^1([0, T])^m$, $F(0) = 0$. Тоді система (4)–(5) має єдиний розв'язок $u \in C^1([0, T])^m$.*

Доведення. У [8] досліджено систему

$$G'(t) + \int_0^t K(t, s, G(s)) ds = Z(t, G(t))$$

з початковими умовами $G(0) = G_0$, яку можна інтегруванням від 0 до t звести до вигляду

$$\Lambda_1 G(t) \equiv \int_0^t Z(s, G(s)) ds - \int_0^t \int_0^s K(s, \nu, G(\nu)) d\nu ds = G(t),$$

(при $G_0 = 0$), тобто до пошуку нерухомої точки оператора Λ_1 . Доведено ([8], твердження 1 і теорема 2), що цей оператор має єдину нерухому точку $G \in C([0, T])^m$, якщо ядро K і права частина Z неперервні за усіма змінними й задовольняють умову Ліпшица: $\|Z(t, y) - Z(t, z)\| \leq R_1 \|y - z\|$, $\|K(t, s, y) - K(t, s, z)\| \leq R_2 \|y - z\|$. Очевидно, що ці умови виконуються у випадку лінійної системи вигляду (4), тобто при $Z(t, G(t)) = F(t) - AG(t)$, $K(t, s, G(s)) = B(t, s)G(s)$. Крім того, міркування справедливі й для інтегрального оператора дещо більш загального вигляду

$$\Lambda_1 G(t) \equiv \int_0^t F(s) - AG(s) ds - \int_0^t \int_0^s K(t, s, \nu)G(\nu) d\nu ds,$$

де ядро K є обмеженою функцією усіх трьох змінних. У такому випадку твкож виконується умова Ліпшица, і можна повторити міркування з [8]. Тепер підставимо у систему (4)–(5) $G(t) = \int_0^t G'(s)ds$. Маємо

$$\Lambda_2 G'(t) \equiv \int_0^t F'(s) ds - \int_0^t B(t, s) \int_0^s G'(\nu) d\nu ds = G'(t).$$

За вказаною теоремою цей оператор має єдину нерухому точку $G' \in C([0, T])^m$, яка і є єдиним розв'язком системи (4). □

Перейдемо до доведення апріорних нерівностей.

Лема 2. *Оператор L діє неперервно з $H_0^1([0, T])^m$ у $L_2([0, T])^m$, $m \in \mathbb{N}$.*

Це твердження доводиться шляхом безпосередньої перевірки.

Тепер наведемо допоміжну нерівність, яка знадобиться для доведення коерцитивності оператора L .

Лема 3. *Нехай $f, g \in C([0, T])$ – невід'ємні функції. Тоді $\forall p > 0$*

$$\int_0^T f(t) \left(\int_0^t e^{p\tau} g(\tau) d\tau \right) dt \leq \frac{1}{2} \sqrt{\frac{T}{p}} \left(\int_0^T e^{pt} f^2(t) dt + \int_0^T e^{pt} g^2(t) dt \right).$$

Доведення цієї леми див. у [7].

Лема 4. *Оператор L коерцитивний, тобто*

$$\exists C > 0 \forall G \in H^1([0, T])^m \quad \|LG\|_{L_2([0, T])^m} \geq C \|G\|_{H_0^1([0, T])^m}, \quad m \in \mathbb{N}.$$

Доведення. Достатньо довести ланцюжок нерівностей

$$\begin{aligned} C \|LG\|_{L_2([0, T])^m} \|G\|_{H_0^1([0, T])^m} &\geq \|LG\|_{L_2([0, T])^m} \|H\|_{L_2([0, T])^m} \geq \\ &\geq \sum_{k=1}^m \|(LG)_k\|_{L_2([0, T])} \|h_k\|_{L_2([0, T])} \geq \sum_{k=1}^m ((LG)_k, h_k)_{L_2([0, T])} \geq \\ &\geq C \|H\|_{L_2([0, T])^m}^2 \geq C \|G\|_{H_0^1([0, T])^m}^2, \quad (6) \end{aligned}$$

де $H = (h_1, \dots, h_m)^T$, через C позначено додатну сталу, яка може бути різною для різних нерівностей з ланцюжка, а вектор-функції H і G пов'язані співвідношенням $G(t) = \int_0^t e^{ps} H(s)ds$, тобто $g_k(t) = \int_0^t e^{ps} h_k(s)ds$. Очевидно, що зі співвідношення $G'(t) = e^{pt} H(t)$ випливають крайні нерівності у (6). Крім того, друга і третя зліва нерівності – це нерівності Коші та Коші-Буняковського. Залишилось довести другу справа нерівність. Маємо

$$\begin{aligned} ((LG)_k, h_k)_{L_2([0, T])} &= \int_0^T g'_k(t) h_k(t) dt + \sum_{l=1}^m A_{kl} \int_0^T g_l(t) h_k(t) dt + \\ &+ \sum_{l=1}^m \int_0^T \int_0^t B_{kl}(t, s) g_l(s) ds \cdot h_k(t) dt = I_{k,1} + I_{k,2} + I_{k,3}. \end{aligned}$$

Оцінимо окремо кожний з цих виразів.

$$I_{k,1} = \int_0^T g'_k(t) h_k(t) dt = \int_0^T e^{pt} h_k^2(t) dt.$$

Інші доданки оцінімо за модулем, використавши лему 3:

$$\begin{aligned} |I_{k,2}| &= \left| \sum_{l=1}^m A_{kl} \int_0^T g_l(t) h_k(t) dt \right| \leq \sum_{l=1}^m |A_{kl}| \int_0^T |h_k(t)| \int_0^t e^{ps} |h_l(s)| ds dt \leq \\ &\leq \frac{1}{2} \sqrt{\frac{T}{p}} \sum_{l=1}^m \int_0^T e^{pt} (h_l^2(t) + h_k^2(t)) dt. \end{aligned}$$

Аналогічно оцінімо й третю групу доданків, позначивши через M сталу, що мажорує величини $|B_{kl}|$, $k, l = \overline{1, m}$:

$$\begin{aligned} |I_{k,3}| &= \left| \sum_{l=1}^m \int_0^T \int_0^t B_{kl}(t, s) g_l(s) ds \cdot h_k(t) dt \right| = \\ &= \left| \sum_{l=1}^m \int_0^T h_k(t) \int_0^t B_{kl}(t, s) \int_0^s e^{p\nu} h_l(\nu) d\nu ds dt \right| \leq \\ &\leq MT \sum_{l=1}^m \int_0^T |h_k(t)| \int_0^s e^{p\nu} |h_l(\nu)| d\nu dt \leq \frac{MT}{2} \sqrt{\frac{T}{p}} \sum_{l=1}^m \int_0^T e^{pt} (h_l^2(t) + h_k^2(t)) dt. \end{aligned}$$

Отже,

$$\begin{aligned} \sum_{k=1}^m ((LG)_k, h_k)_{L_2([0, T])} &= \sum_{k=1}^m I_{k,1} + I_{k,2} + I_{k,3} = \\ &= \sum_{k=1}^m \int_0^T e^{pt} h_k^2(t) dt + O(p^{-1/2}) \sum_{k=1}^m \int_0^T e^{pt} h_k^2(t) dt. \end{aligned}$$

Тому, вибравши достатньо велике p , можна досягти, наприклад, нерівності

$$\sum_{k=1}^m ((LG)_k, h_k)_{L_2([0, T])} \geq \frac{1}{2} \sum_{k=1}^m \int_0^T e^{pt} h_k^2(t) dt \geq \frac{1}{2} \|H\|_{L_2([0, T])^m}^2,$$

що завершує доведення. \square

Лема 1, 2, 4 дають змогу розширити оператор L до гомеоморфізму між $H_0^1([0, T])^m$ і $L_2([0, T])^m$.

6. ЗБІЖНІСТЬ ПОСЛІДОВНОСТІ НАБЛИЖЕНЬ

Лема 5. *Послідовність $\{u^m\}_{m=1}^\infty$ обмежена за нормою простору V^+ .*

Доведення. У [7], лема 4, коерцитивність оператора \mathcal{L} одержано як наслідок допоміжної нерівності $(\mathcal{L}u, v)_{L_2(Q)} \geq C \|v\|_{V^+}^2$, де $v = e^{-pt}u$, для достатньо гладких u . Ця нерівність справедлива й для u^m і $v^m = e^{-pt}u^m$. Зауважимо, що $(\mathcal{L}u^m, v^m)_{L_2(Q)} = (f, v^m)_{L_2(Q)}$, у чому можна переконатися, підставивши $v = e^{-pt}u^m(t)$ у (3) і проінтегрувавши цю рівність від 0 до T . Тому можна записати ланцюжок нерівностей

$$\begin{aligned} C \|f\|_{V^-} \|u^m\|_{V^+} &\geq \|f\|_{V^-} \|v^m\|_{V^+} \geq \\ &\geq (f, v^m)_{L_2(Q)} = (\mathcal{L}u^m, v^m)_{L_2(Q)} \geq C \|v^m\|_{V^+}^2 \geq C \|u^m\|_{V^+}^2, \end{aligned}$$

звідки випливає твердження лема. \square

Тепер перейдемо до головного результату статті.

Теорема 2. *Нехай $f \in V^-$. Тоді послідовність $\{u^m\}$ збігається до розв'язку u задачі (1)–(2) слабо у просторі V^+ .*

Доведення. Міркування в цілому повторюють доведення аналогічної теореми для параболічного оператора ([5], теорема 2.2.1).

За лемою 5 з послідовності $\{u^m\}$ можна виділити слабо збіжну підпослідовність $\{u^{m_k}\}_{k=1}^\infty$, а з неї, відповідно до властивості Банаха-Сакса — підпослідовність $\{u^{m_{k_q}}\}_{q=1}^\infty$, таку що послідовність $\bar{u}^r = \frac{1}{r} \sum_{q=1}^r u^{m_{k_q}}$ збігається до деякого $\tilde{u} \in V^+$ за нормою цього простору. Цей самий елемент є границею і послідовності середніх $\hat{u}^r = \frac{1}{r} \sum_{q=r}^{2r-1} u^{m_{k_q}}$.

За лінійністю й неперервністю оператора \mathcal{L} , а також фундаментальністю послідовності $\{\hat{u}^r\}_{r=1}^\infty$ маємо

$$\|\mathcal{L}\hat{u}^i - \mathcal{L}\hat{u}^j\|_{V^-} \leq C\|\hat{u}^i - \hat{u}^j\|_{V^+} \rightarrow 0, \quad i, j \rightarrow \infty.$$

Отже, послідовність $\{\mathcal{L}\hat{u}^r\}_{r=1}^\infty$ фундаментальна. Позначимо її границю через \hat{f} і доведемо, що $\hat{f} = f$. Це означатиме, що \hat{u} і є розв'язком задачі (1)–(2), тобто $\hat{u} = u$.

Оскільки система функцій $\{\psi_l = \varphi(t)\omega_l \mid \varphi \in C^\infty([0, T])\}_{l=1}^\infty$, тотальна у V^+ , достатньо показати, що $\langle \hat{f}, \psi_l \rangle_{V^- \times V^+} = \langle f, \psi_l \rangle_{V^- \times V^+}$ для будь-якого $l \in \mathbb{N}$.

Така рівність має місце, оскільки з (3) і з побудови функцій ψ_l випливає

$$\langle \mathcal{L}\hat{u}^r, \psi_l \rangle_{V^- \times V^+} = \langle f, \psi_l \rangle_{V^- \times V^+}, \quad l = \overline{1, m_{k_r}},$$

але з іншого боку, для довільного фіксованого l

$$\begin{aligned} \left| \langle f - \hat{f}, \psi_l \rangle_{V^- \times V^+} \right| &= \left| \langle \mathcal{L}\hat{u}^r - \hat{f}, \psi_l \rangle_{V^- \times V^+} \right| \leq \\ &\leq \|\psi_l\|_{V^+} \|\mathcal{L}\hat{u}^r - \hat{f}\|_{V^-} \rightarrow 0, \quad r \rightarrow \infty \end{aligned}$$

(перша рівність справедлива принаймні для $r \geq l$). Отже, $u^{m_k} \rightharpoonup u$, де u — розв'язок задачі (1)–(2). Оскільки за лемою 1 цей розв'язок єдиний, він є слабою границею усієї послідовності $\{u^m\}$. □

Зауваження 1. Завдяки компактності вкладення V^+ у простір $L_2(Q) = L_2([0, T], L_2(\Omega))$ має місце і сильна збіжність u^m до u в $L_2(Q)$.

Зауваження 2. До вигляду (1)–(2) зводяться задачі з неоднорідними початковими умовами $u|_{t=0} = u_0 \in H_0^1(\Omega)$.

ЛІТЕРАТУРА

1. Shaw S., Whiteman J.R. Application and numerical analysis of partial differential Volterra equations: A brief survey // Comput. Methods Appl. Mech. Engrg. — 1997. — V. 150. — P. 397–409.

2. Shaw S., Whiteman J.R. Towards adaptive finite element schemes for partial differential Volterra equation solvers // *Advances in Computational Mathematics*.— 1996. — V. 6, №1. — P. 309–323.
3. Pani A.K., Thomee V., Wahlbin L.B., Numerical methods for parabolic and hyperbolic partial differential equations // *Journal of Integral Equations and Applications*.— 1992. — V. 4, №4. — P. 533–584.
4. Thomee V., Zhang N.-Y., Error Estimates for Semidiscrete Finite Element Methods for Parabolic Integro-Differential Equations // *Mathematics of Computation*. — 1989. — V. 53, №187. — P. 121–139.
5. Ляшко С. И. Обобщенное управление линейными системами — К.: Наукова думка, 1998. — 465 с.
6. Анікушин А. В. Оптимальне керування інтеро-диференціальними системами параболічного типу // *Журн. обчисл. та прикл. матем.* — 2010. — № 3(102) — С. 3–16.
7. Anikushyn A. V., Hulianytskyi A. L. Generalized Solvability of Parabolic Integro-Differential Equations // *Differential Equations*. — 2014. — V.50, №1. — P. 98–109.
8. Berenguer M. I., Garralda-Guillem A. I., Ruiz Galan M. An approximation method for solving systems of Volterra integro-differential equations // *Applied Numerical Mathematics*. — 2013, May. — V. 67. — P. 126–135.

ФАКУЛЬТЕТ КІБЕРНЕТИКИ, КИЇВСЬКИЙ НАЦІОНАЛЬНИЙ УНІВЕРСИТЕТ
ІМЕНІ ТАРАСА ШЕВЧЕНКА, ВУЛ. ВОЛОДИМИРСЬКА, 64, КИЇВ, 01601,
УКРАЇНА, E-MAIL: ANDRIYHUL@GMAIL.COM

Надійшла 01.02.2014.