

БІФУРКАЦІЯ НАРОДЖЕННЯ ЦИКЛУ В БЕРЕГОВІЙ СИСТЕМІ: УЛАМКОВИЙ МАТЕРІАЛ—БІОМАСА ДОННОГО БІОЦЕНОЗУ

(Представлено член-кореспондентом АН УРСР О. Я. Олійником)

Розглянемо лінійне рівняння балансу уламкового наносо-утворюючого матеріалу в береговій зоні [1], в якому додатково враховано біогенну продукцію цього матеріалу і коефіцієнт його стираності, а за рахунок хвильового впливу, поставимо у лінійну залежність від біомаси донного біоценозу

$$\frac{dW}{dt} = aH\gamma(W_m - W) - \left[C_0 \left(1 - \frac{B}{B_{\max}} \right) + C_{\min} \right] W + u + \delta B, \quad (1)$$

де W — об'єм пляжу і наносоутворюючого уламкового матеріалу (починаючи з піщаних фракцій) на одиницю довжини берегової лінії, m^2 ($0 \leq W \leq W_m$); a — частка пляжу і наносоутворюючого матеріалу в породах, що складають берег ($0 < a < 1$); H — висота берегового уступу, m ; u — інтенсивність надходження ($u > 0$) або вивезення ($u < 0$) матеріалу за рахунок природних (транспорт наносів течіями) або штучних (підсіпка, вилучення) факторів, $m^2/рік$; B — біомаса донного біоценозу на одиницю ширини абразійної обмілини (шельфу), $тонн/м$ ($0 \leq B \leq B_{\max}$); δ — коефіцієнт біогенного продукування уламкового матеріалу, $m^3/тонн \cdot рік$ (кількість уламкового матеріалу (m^3), одержуваного з однієї тонни біомаси за рік); $\gamma(W_m - W)$ — швидкість відступання берегового уступу, $m/рік$; $\gamma = \text{const} > 0$, $m^{-1} \text{ рік} = 1$; C_0 , $C_{\min} = \text{const}$, $рік^{-1}$;

$k = C_0 \left(1 - \frac{B}{B_{\max}} \right) + C_{\min}$ — коефіцієнт стираності матеріалу, $рік^{-1}$ (лінійна апроксимація між двома характерними його значеннями:

$$k(B=0) = k_{\max} = C_0 + C_{\min}, \quad k(B=B_{\max}) = k_{\min} = C_{\min};$$

t — час, рік.

Для замикання рівняння (1) введемо для динаміки біомаси таке рівняння:

$$\frac{dB}{dt} = K_1 B \left(1 - \frac{B}{B_{\max}} \right) - K_2 W, \quad (2)$$

в основу якого покладено такі екологічні і літодинамічні особливості розглядуваного процесу: 1. Відомий в екології саморегульований ріст біомаси, який описується рівнянням Ферхюльста (при $K_2=0$), розв'язком якого є випукло-вогнута логічна крива, що виходить на стаціонарний рівень $B=B_{\max}$; 2. Зменшення приросту біомаси при збільшенні об'єму уламкового матеріалу в береговій зоні (він сприяє пригніченню і деградації донного біоценозу).

Переходячи до безрозмірних змінних ($t' = K_1 t$, $B' = B/B_{\max}$, $W' = W/W_m$), прийдемо до нелінійної динамічної системи другого порядку

$$\frac{dW'}{dt'} = -\tilde{K}_1 W' + \tilde{K}_2 B' W' + \tilde{K}_3 B' + \tilde{K}_4, \quad (3)$$

$$\frac{dB'}{dt'} = B' (1 - B') - \tilde{K}_4 W'$$

де

$$\tilde{K}_1 = \frac{1}{K_1} (aH\gamma + C_0 + C_{\min}) > 0, \quad \tilde{K}_2 = \frac{C_0}{K_1} > 0, \quad \tilde{K}_3 = \frac{aH\gamma}{k_1} + \frac{u}{K_1 W_m} \geq 0,$$

$$\tilde{K}_4 = \frac{K_2 W_m}{K_1 B_{\max}} > 0, \quad \tilde{K}_5 = \frac{\delta B_{\max}}{W_m K_1}.$$

Координати особливих точок системи (3) визначаються з виразів

$$W_*' = \frac{B_*'(1-B_*')}{\tilde{K}_4}, \quad B_*' = \frac{\tilde{K}_1 W_*' - \tilde{K}_3}{\tilde{K}_5 + \tilde{K}_2 W_*'}, \quad (4)$$

де

$$0 \leq B_*' \leq \frac{\tilde{K}_1 - 4\tilde{K}_3\tilde{K}_4}{\tilde{K}_2}, \quad 0 \leq W_*' \leq \frac{1}{4\tilde{K}_4} \leq 1, \quad 0 \leq \frac{\tilde{K}_3}{\tilde{K}_1} \leq W_*' \leq \frac{\tilde{K}_3}{\tilde{K}_1 - \tilde{K}_2} \leq 1, \quad \tilde{K}_1 > \tilde{K}_2.$$

Значення W_*' через параметри системи (3) визначаються з розв'язку кубічного рівняння

$$(W_*')^3 + (W_*')^2 \frac{[2\tilde{K}_2\tilde{K}_4\tilde{K}_5 + \tilde{K}_1(\tilde{K}_1 - \tilde{K}_2)]}{\tilde{K}_2^2\tilde{K}_4} + W_*' \frac{[\tilde{K}_1\tilde{K}_5^2 - \tilde{K}_1\tilde{K}_5 + \tilde{K}_3(\tilde{K}_2 - 2\tilde{K}_1)]}{\tilde{K}_2^2\tilde{K}_4} + \frac{\tilde{K}_3^2 + \tilde{K}_3\tilde{K}_5}{\tilde{K}_2^2\tilde{K}_4} = 0. \quad (5)$$

Матриця лінеаризованої системи (3) має вигляд

$$\tilde{A} = \begin{vmatrix} -\tilde{K}_1 + \tilde{K}_2 B_*' & \tilde{K}_2 W_*' + \tilde{K}_5 \\ -\tilde{K}_4 & 1 - 2B_*' \end{vmatrix}. \quad (6)$$

З умови $\det \tilde{A} = 0$ визначається біфуркаційна множина для точок сідлового типу (границя сідел) [2]. Для пошуку біфуркації народження циклу прирівнюємо слід матриці (6) до нуля

$$\text{tr } \tilde{A} = 1 - \tilde{K}_1 - 2B_*' + \tilde{K}_2 B_*' = 0, \quad (7)$$

звідки

$$0 \leq B_*' = \frac{\tilde{K}_1 - 1}{\tilde{K}_2 - 2} \leq 1, \quad 0 \leq \tilde{K}_2 < \tilde{K}_1 \leq 1, \quad (8)$$

$$\det \tilde{A} = \frac{(\tilde{K}_2 - \tilde{K}_1)\tilde{K}_1(\tilde{K}_2 + 4) + \tilde{K}_2(1 - 2\tilde{K}_2) + \lambda_0\tilde{K}_5(\tilde{K}_2 - 2)^2}{(\tilde{K}_2 - 2)^2}, \quad (9)$$

$$\lambda_0 = \tilde{K}_{\text{сбод}} = \frac{(\tilde{K}_1 - 1)(\tilde{K}_2 - \tilde{K}_1 - 1)(\tilde{K}_2 - 2\tilde{K}_1)}{(\tilde{K}_2 - 2)^2[\tilde{K}_3(\tilde{K}_2 - 2) + \tilde{K}_5(\tilde{K}_1 - 1)]}, \quad (10)$$

Останній вираз (границя стійкості вузлів і фокусів [2]) одержано з виразів (4, 8). З врахуванням нерівностей (8) і додатності біфуркаційного параметра λ_0 одержимо, що $\tilde{K}_3(\tilde{K}_2 - 2) + \tilde{K}_5(\tilde{K}_1 - 1) < 0 \Leftrightarrow \tilde{K}_3 \times \frac{(1 - \tilde{K}_1)\tilde{K}_5}{(\tilde{K}_2 - 2)} < 0$, звідки також впливає нерівність $\tilde{K}_2\tilde{K}_3 + \tilde{K}_1\tilde{K}_5 > 0$, необхідна при подальшому аналізі.

Для існування біфуркації народження циклу необхідно, щоб $\det \tilde{A} > 0$ і $0 < \tilde{K}_2 < \tilde{K}_1 \leq 1$, що рівнозначно нерівності

$$\frac{-(4\tilde{K}_1 - \tilde{K}_1^2 + 1 - 4\lambda_0\tilde{K}_5) + \sqrt{D}}{2(\tilde{K}_1 - 2 + \tilde{K}_5\lambda_0)} < \tilde{K}_2 < \tilde{K}_1 \quad (11)$$

при $\tilde{K}_2 - 2 + \lambda_0\tilde{K}_5 < 0$ і $0 \leq \tilde{K}_2 < \tilde{K}_1 \leq 1$ при $\tilde{K}_2 - 2 + \lambda_0\tilde{K}_5 > 0$ (тут $\lambda_0\tilde{K}_5 \geq 1$), де $D = (4\tilde{K}_1 - \tilde{K}_1^2 + 1 - 4\tilde{K}_5\lambda_0)^2 + 16(\tilde{K}_1^2 - \lambda_0\tilde{K}_5)(\tilde{K}_1 - 2 + \lambda_0\tilde{K}_5)$.

При збільшенні параметра \tilde{K}_5 , починаючи від нуля (відсутність надходження матеріалів біогенного походження), криволінійна область ($\det \tilde{A} > 0$) у трикутнику $0 \leq \tilde{K}_2 < \tilde{K}_1 \leq 1$ поступово збільшується і при $\tilde{K}_2 - 2 + \lambda_0\tilde{K}_5 > 0$ покриває його повністю. Сама біфуркація відбувається на граничній біфуркаційній кривій (10), що проходить через вщевказану область параметрів \tilde{K}_1 і \tilde{K}_2 .

За допомогою аналітико-обчислювальної техніки, викладеної в роботі [3] одержано в позначеннях цієї роботи характеристики граничного циклу:

$$\text{Re}_1 C_1(0) = \frac{A}{8\tilde{\gamma}^2} \left(1 - \frac{A_2}{\tilde{\gamma}^2} \right) \times (2 + \tilde{K}_2 - \tilde{K}_2^2) > 0, \quad (12)$$

де $A = \frac{\tilde{K}_2 - 2\tilde{K}_1}{\tilde{K}_2 - 2} > 0$, $\tilde{\gamma} = \frac{\sqrt{\det \tilde{A}}}{|\tilde{K}_2 - 2|} > 0$, $\det \tilde{A}$ — обчислюється за формулою (9);

$$\text{Im } C_1(0) = -\frac{(\tilde{K}_2 + 1)}{8\tilde{\gamma}^3} (4A^2 + \tilde{\gamma}^2 + 3A^2\tilde{K}_2^2) - \frac{1}{24} (1 + \tilde{K}_2)^2 \times \left(1 + \frac{2A^2}{\tilde{\gamma}^2} + \frac{10A^4}{\tilde{\gamma}^4} \right) < 0; \quad (13)$$

$$\mu_2 = -\text{Re } C_1(0)/\alpha'(0), \quad \beta_2 = 2 \text{Re } C_1(0) > 0,$$

$$\tau_2 = -\frac{1}{\tilde{\gamma}} \left[\text{Im } C_1(0) - \frac{\text{Re } C_1(0)}{\alpha'(0)} \omega'(0) \right]; \quad (14)$$

$$\alpha'(0) = \frac{d\alpha}{d\lambda} \Big|_{\lambda=\lambda_0} = \frac{1}{2} (\tilde{K}_2 - 2) \frac{(\tilde{K}_2\tilde{K}_3 + \tilde{K}_1\tilde{K}_5)}{K^2} \frac{dW_*'}{d\lambda} \Big|_{\lambda=\lambda_0}, \quad (15)$$

$$\text{де } K = \frac{\tilde{K}_2(\tilde{K}_1 - 1)(\tilde{K}_2 - \tilde{K}_1 - 1)}{\lambda_0(\tilde{K}_2 - 2)^2} + \tilde{K}_5 = \frac{\tilde{K}_2[\tilde{K}_3(\tilde{K}_2 - 2) + \tilde{K}_5(\tilde{K}_1 - 1)]}{(\tilde{K}_2 - 2\tilde{K}_1)} > 0;$$

$$(K - \tilde{K}_5)^2 \tilde{K}_1(\tilde{K}_1 - \tilde{K}_2) + \tilde{K}_2(K - \tilde{K}_5)[\tilde{K}_3(\tilde{K}_2 - 2\tilde{K}_1) -$$

$$\frac{dW_*'}{d\lambda} \Big|_{\lambda=\lambda_0} = \frac{-\tilde{K}_1\tilde{K}_5 + \tilde{K}_2^2\tilde{K}_3(\tilde{K}_3 + \tilde{K}_5)}{\tilde{K}_2\lambda_0\{3(K - \tilde{K}_5)^2\tilde{K}_3\lambda_0 + 2(K - \tilde{K}_5)[2\tilde{K}_2\tilde{K}_5\lambda_0 + \tilde{K}_1(\tilde{K}_1 - \tilde{K}_2)] + \tilde{K}_2[\lambda_0\tilde{K}_5^2 - \tilde{K}_1\tilde{K}_5 + \tilde{K}_3(\tilde{K}_2 - 2\tilde{K}_1)]\}};$$

(16)

$$\omega'(0) = \left. \frac{d\omega}{d\lambda} \right|_{\lambda=\lambda_0} = \frac{1}{2} \frac{\left\{ [A(\tilde{K}_2 + 2)(\tilde{K}_2\tilde{K}_3 + \tilde{K}_1\tilde{K}_5)K^{-2} + \lambda_0\tilde{K}_2] \frac{dW'_2}{d\lambda} \right\}_{\lambda=\lambda_0} + K}{\sqrt{\det \tilde{A}}}; \quad (17)$$

$$T = \frac{2\pi}{\tilde{\gamma}} (1 + \tau_2 \varepsilon^2 + 0(\varepsilon^4)), \quad \varepsilon^2 = \frac{\lambda - \lambda_0}{\mu_2} + 0(\lambda - \lambda_0)^2, \quad (18)$$

$$\alpha(\lambda) = \operatorname{Re} \lambda_1 = \frac{1}{2} \operatorname{tr} \tilde{A}, \quad \omega(\lambda) = \operatorname{Im} \lambda_1 = \frac{1}{2} \sqrt{4 \det \tilde{A} - (\operatorname{tr} \tilde{A})^2} > 0$$

$$\lambda_1 = \bar{\lambda}_2 = \alpha(\lambda) + i\omega(\lambda), \quad \lambda = \tilde{K}_4.$$

Оскільки показник Флока β більше нуля, то граничний цикл нестійкий. Період граничного циклу T при збільшенні \tilde{K}_5 від 0 до ∞ (при $\varepsilon^2 \approx 0$) зменшується від $T_0 = \frac{2\pi}{\gamma_0}$ до

$$T(\tilde{K}_5 = \infty) = \frac{2\pi}{\sqrt{\tilde{\gamma}^2 + \frac{(\tilde{K}_2 - \tilde{K}_1 - 1)(\tilde{K}_2 - 2\tilde{K}_1)}{(\tilde{K}_2 - 2)^2}}},$$

де $\tilde{\gamma}^2$ визначається за формулою (9) при $\tilde{K}_5 = 0$ (одержано з виразів (9, 10) при $\tilde{K}_5 \rightarrow \infty$).

При $\tilde{K}_5 = 0$, показано, що $\mu_2 < 0$, і отже, періодичний розв'язок існує при $\lambda < \lambda_0$ («докритична» біфуркація).

При $\tilde{K}_5 = 0$, $K_1 = 0,5 - 0,6$ рік⁻¹ одержано період коливань порядку $T = \frac{2\pi}{\tilde{\gamma}_0 K_1} \approx 50 - 100$ років, при $\tilde{K}_5 > 0$ цей період може зменшуватися на порядок.

Сам періодичний розв'язок з точністю до вибору початкової фази може бути записаний за процедурою, запропонованою в роботі [3]. Відзначимо, що при малих періодичних неавтономних збуреннях біфуркаційного параметра можливе виникнення стохастичних режимів («дивних атракторів») [2].