

# Секція 1. Прикладні наукові аспекти прогнозування та запобігання надзвичайним ситуаціям

УДК 614.8

## МОДЕЛЮВАННЯ РОЗТІКАННЯ ГОРЮЧОЇ РІДИНИ НА ПОХИЛІЙ ПОВЕРХНІ

*О. БАСМАНОВ, д-р техн. наук, професор,  
головний науковий співробітник*

*В. ОЛІЙНИК, канд. техн. наук, доцент,  
начальник кафедри пожежної і техногенної безпеки об'єктів та технологій  
Національний університет цивільного захисту України*

Значна кількість надзвичайних ситуацій, що виникають в хімічній, переробній промисловості і на транспорті, починаються з аварійного розливу горючих рідин. З початком повномасштабної російської агресії склади зберігання нафтопродуктів стали однією з пріоритетних цілей. Одним із наслідків ударів по ним є розгерметизація ємностей, витікання і горіння нафтопродуктів.

В загальному випадку розтікання горючої рідини супроводжується її просоченням і вигоранням. З точки зору пожежної небезпеки найгіршим є випадок, коли просочення рідини в ґрунт відсутнє, оскільки в цьому випадку площа розливу досягає максимального значення. За умови відсутності просочення рівняння розтікання і горіння рідини набуде вигляду [1].

$$\begin{aligned} \frac{\partial h}{\partial t} = R \left[ \frac{\partial}{\partial x} \left[ \tilde{h}^3 \left( \frac{\partial \tilde{h}}{\partial x} \right) \right] + \frac{\partial}{\partial y} \left[ \tilde{h}^3 \left( \frac{\partial \tilde{h}}{\partial y} \right) \right] - \gamma \frac{\partial \tilde{h}^3}{\partial x} \right] + \\ + \delta(x - x_0) \delta(y - y_0); \\ \tilde{h} = \begin{cases} h - h_{\text{дп}}, & h - h_{\text{дп}} > 0; \\ 0, & h - h_{\text{дп}} \leq 0, \end{cases} \end{aligned} \quad (1)$$

де  $R$  – ефективний коефіцієнт дифузії:

$$R = \frac{g}{3\nu} \cos \theta; \quad (2)$$

$\gamma = \text{tg} \theta$ ;  $\theta$  – кут нахилу поверхні;  $h(x, y)$  – висота рідини у точці  $(x, y)$ , обчислена вздовж нормалі до поверхні;  $\nu$  – кінематична в'язкість рідини;  $g$  – прискорення сили тяжіння;  $\nu$  – об'ємна швидкість витікання рідини;  $\delta(x)$  –  $\delta$ -функція Дірака;  $h_{\text{дп}}$  – середня глибини нерівностей поверхні. При цьому розташування системи координат обрано таким чином, щоб напрямком нахилу поверхні співпадав з віссю  $OX$ . Перейдемо до нових змінних  $x'$ ,  $y'$ ,  $t'$ :

$$x = \frac{x'}{\sqrt{v_0}}; \quad y = \frac{y'}{\sqrt{v_0}}; \quad t = \frac{t'}{v_0}. \quad (3)$$

Тоді рівняння (1) трансформується до вигляду

$$\frac{\partial h}{\partial t'} = R \left[ \frac{\partial}{\partial x'} \left[ \tilde{h}^3 \left( \frac{\partial \tilde{h}}{\partial x'} \right) \right] + \frac{\partial}{\partial y'} \left[ \tilde{h}^3 \left( \frac{\partial \tilde{h}}{\partial y'} \right) \right] - \gamma' \frac{\partial \tilde{h}^3}{\partial x'} \right] - \eta'_v 1_{\Omega_s}(t) + \delta(x' - x_0 \sqrt{v_0}) \delta(y' - y_0 \sqrt{v_0}), \quad (4)$$

де

$$\gamma' = \frac{\gamma}{\sqrt{v_0}} = \frac{\operatorname{tg} \theta}{\sqrt{v_0}}; \quad (5)$$

$$\eta'_v = \frac{\eta_v}{v_0}. \quad (6)$$

Аналіз рівняння (4) свідчить, що збільшення швидкості витoku рідини в  $v_0$  разів ( $v_0 > 1$ ) еквівалентно лінійному перетворенню просторових і часової координат

$$x' = x \sqrt{v_0}; \quad y' = y \sqrt{v_0}; \quad t' = t v_0, \quad (7)$$

зменшенню кута нахилу поверхні у відповідності до (5) і зменшенню питомої масової швидкості вигорання в  $v_0$  разів (6).

Відзначимо, що для малих кутів нахилу поверхні  $\theta$  мають місце співвідношення:

$$\operatorname{tg} \theta \approx \theta; \quad \cos \theta \approx 1.$$

Отже для малих кутів нахилу поверхні ( $\theta \leq 20^\circ$ ) збільшення швидкості витікання рідини в  $v_0$  разів еквівалентно перетворенню координат (7), зменшенню кута нахилу поверхні в  $\sqrt{v_0}$  разів, зменшенню лінійної швидкості вигорання в  $v_0$  разів. При цьому ефективний коефіцієнт дифузії  $R$  (2) буде залишатися незмінним.

З аналізу рівняння (4) випливає, що в усталеному режимі

$$0 = R \left[ \frac{\partial}{\partial x'} \left[ \tilde{h}^3 \left( \frac{\partial \tilde{h}}{\partial x'} \right) \right] + \frac{\partial}{\partial y'} \left[ \tilde{h}^3 \left( \frac{\partial \tilde{h}}{\partial y'} \right) \right] - \gamma' \frac{\partial \tilde{h}^3}{\partial x'} \right] - \eta'_v + \delta(x' - x_0 \sqrt{v_0}) \delta(y' - y_0 \sqrt{v_0})$$

форма розливу буде визначатися двома параметрами: кутом нахилу  $\gamma'$  і лінійною швидкістю вигорання  $\eta'_v$ .

Збільшення кута нахилу і зменшення питомої масової швидкості вигорання призводить до зменшення відношення ширини розливу до його довжини, тобто форма розливу стає більш витягнутою в напрямку нахилу поверхні. Навпаки, при зменшенні кута нахилу і збільшенні питомої масової швидкості вигорання форма розливу наближається до кола.

#### СПИСОК ЛІТЕРАТУРИ

1. Абрамов Ю. О., Басманов О. Є., Олійник В. В. Моделювання розтікання горючої рідини внаслідок аварії на залізничному транспорті. Проблеми надзвичайних ситуацій. 2021. № 1(33). С. 30-42. Doi: 10.52363/2524-0226-2021-33-3.