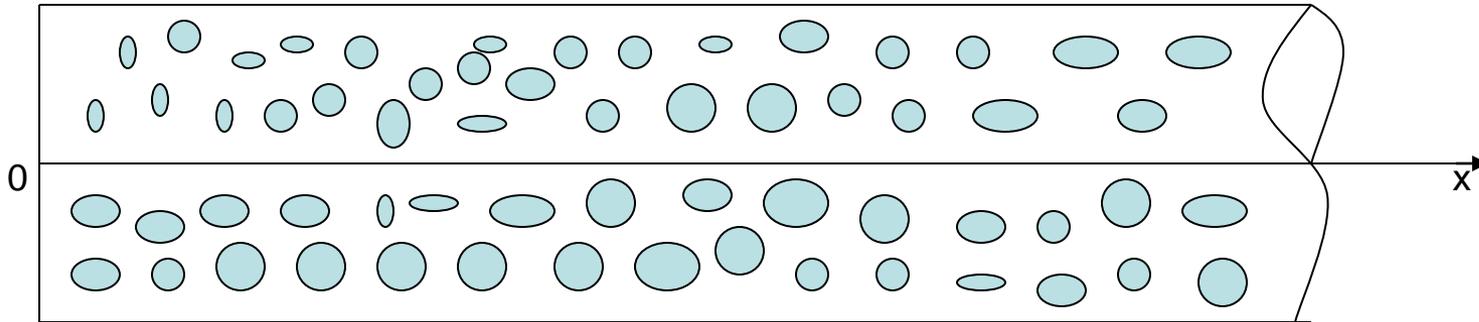


# 5. Динамика сорбции газа



$a(x,t)$  – количество газа, поглощенного единицей объема сорбента,  
 $u(x,t)$  – концентрация газа, находящегося в порах сорбента в слое  $x$ ,  
 $V$  – скорость газа.

Уравнение баланса вещества для слоя сорбента от  $x_1$  до  $x_2$  в течение промежутка времени  $t_1$  до  $t_2$ :

$$\left\{ Vu \Big|_{x_1} - Vu \Big|_{x_2} \right\} S \Delta t = \left\{ (a + u) \Big|_{t_2} - (a + u) \Big|_{t_1} \right\} S \Delta x \quad (1)$$

$$\Delta x \rightarrow 0, \Delta t \rightarrow 0 \Rightarrow$$

$$-V \frac{\partial u}{\partial x} = \frac{\partial}{\partial t} (a + u) \quad (2)$$

Уравнение кинетики сорбции:

$$\frac{\partial a}{\partial t} = \beta (u - y), \quad (3)$$

где  $\beta$  - кинетический коэффициент,  $Y$ -концентрация газа находящегося в равновесии с сорбированным количеством газа.

Изотерма сорбции:

$$a = f(y) \quad (4)$$

Изотерма Ленгмюра:

$$f(y) = \frac{yu_0}{\gamma(u_0 + py)}, \quad (5)$$

Изотерма Генри ( справедлива в области малых концентраций):

$$a = \frac{1}{\gamma} y, \quad (6)$$

где  $\frac{1}{\gamma}$  - коэффициент Генри.

В этом случае приходим к задаче:

$$-V \frac{\partial u}{\partial x} = \frac{\partial u}{\partial t} + \frac{\partial a}{\partial t}, \quad x > 0, t > 0 \quad (7)$$

$$\frac{\partial a}{\partial t} = \beta(u - \gamma a), \quad x > 0, t > 0 \quad (8)$$

$$a(x, 0) = 0, \quad x \geq 0 \quad (9)$$

$$u(x, 0) = 0, \quad x \geq 0 \quad (10)$$

$$u(0, t) = u_0, \quad t \geq 0 \quad (11)$$

где  $u_0$  - концентрация газа на входе,  $\frac{\partial u}{\partial t}$  - расход газа на повышение

свободной концентрации в порах сорбента,  $\frac{\partial a}{\partial t}$  - расход газа на

увеличение сорбированного количества газа.

Пренебрегаем производной  $\frac{\partial u}{\partial t}$ :

$$-V \frac{\partial u}{\partial x} = \frac{\partial a}{\partial t} \quad (12) \quad \frac{\partial a}{\partial t} = \beta(u - \gamma a) \quad (13)$$

$$a(x, 0) = 0, \quad (14) \quad u(0, t) = u_0 \quad (15)$$

(12), (13)  $\Rightarrow$

$$-Vu_{xt} = \beta u_t - \beta \gamma a_t = \beta u_t + \beta V \gamma u_x \Rightarrow u_{xt} + \frac{\beta}{V} u_t + \beta \gamma u_x = 0 \quad (16)$$

$$-Vu_x(x, 0) = \beta u(x, 0), \quad u(0, 0) = u_0 \Rightarrow u(x, 0) = u_0 e^{-\frac{\beta}{V}x} \quad (17)$$

Для нахождения функции  $u(x, t)$  получается задача (16), (17), (15).

$$u_{xt} + \frac{\beta}{V} u_t + \beta \gamma u_x = 0, \quad (16)$$

$$u(x, 0) = u_0 e^{-\frac{\beta}{V}x}, \quad (17)$$

$$u(0, t) = u_0, \quad (15)$$

Так как характеристиками уравнения (16) являются прямые  $x = \text{const}$ ,  $u = \text{const}$ , то дополнительные условия (17) и (15) представляют значения искомой функции  $u(x, t)$  на характеристиках.

Аналогично ставится задача для функции  $a(x,t)$ :

$$a_{xt} + \frac{\beta}{V} a_t + \beta\gamma a_x = 0 \quad (18) \quad a(x,0) = 0 \quad (14)$$

$$a(0,t) = \frac{u_0}{\gamma} (1 - e^{-\beta\gamma t}) \quad (19)$$

**Решение уравнения (16) имеет вид:**

$$u(x_1, t_1) = u_0 e^{-x_1} \left\{ e^{-t_1} I_0(2\sqrt{x_1 t_1}) + \frac{1}{x_1} \int_0^{x_1 t_1} e^{-\frac{\tau}{x_1}} I_0(2\sqrt{\tau}) d\tau \right\}, \quad (20)$$

где  $x_1 = \frac{\beta x}{V}$ ,  $t_1 = \beta\gamma t$ ,  $I_0$  - функция Инфельда.

Для проверки выполнения условия (15) нужно сделать замену  $\theta = \frac{\tau}{x_1}$  затем положить  $x_1 = 0$ . Выполнение условия (17) очевидно.

При переходе от (7) к (12) мы положили  $\frac{\partial u}{\partial t} = 0$ . **Введём новые переменные**

$$t' = t - \frac{x}{V}, \quad x' = x, \quad (21)$$

где  $t'$  - **локальное время в точке**  $x$ , которое отчитывается от момента

$t_0 = \frac{x}{V}$  прихода в эту точку газовой смеси.

**В новых переменных уравнения (7) и (8) примут вид:**

$$-V \frac{\partial u}{\partial x'} = \frac{\partial a}{\partial t'} \quad (22)$$

$$\frac{\partial a}{\partial t'} = \beta(u - \gamma a) \quad (23)$$

**Сделаем замену:**  $\xi = \frac{x'\beta}{V}, \quad \tau = t'\beta$  . (24)

**Тогда задача (7)-(11) примет вид  $(t = \frac{1}{\beta}(\tau + \xi))$ :**

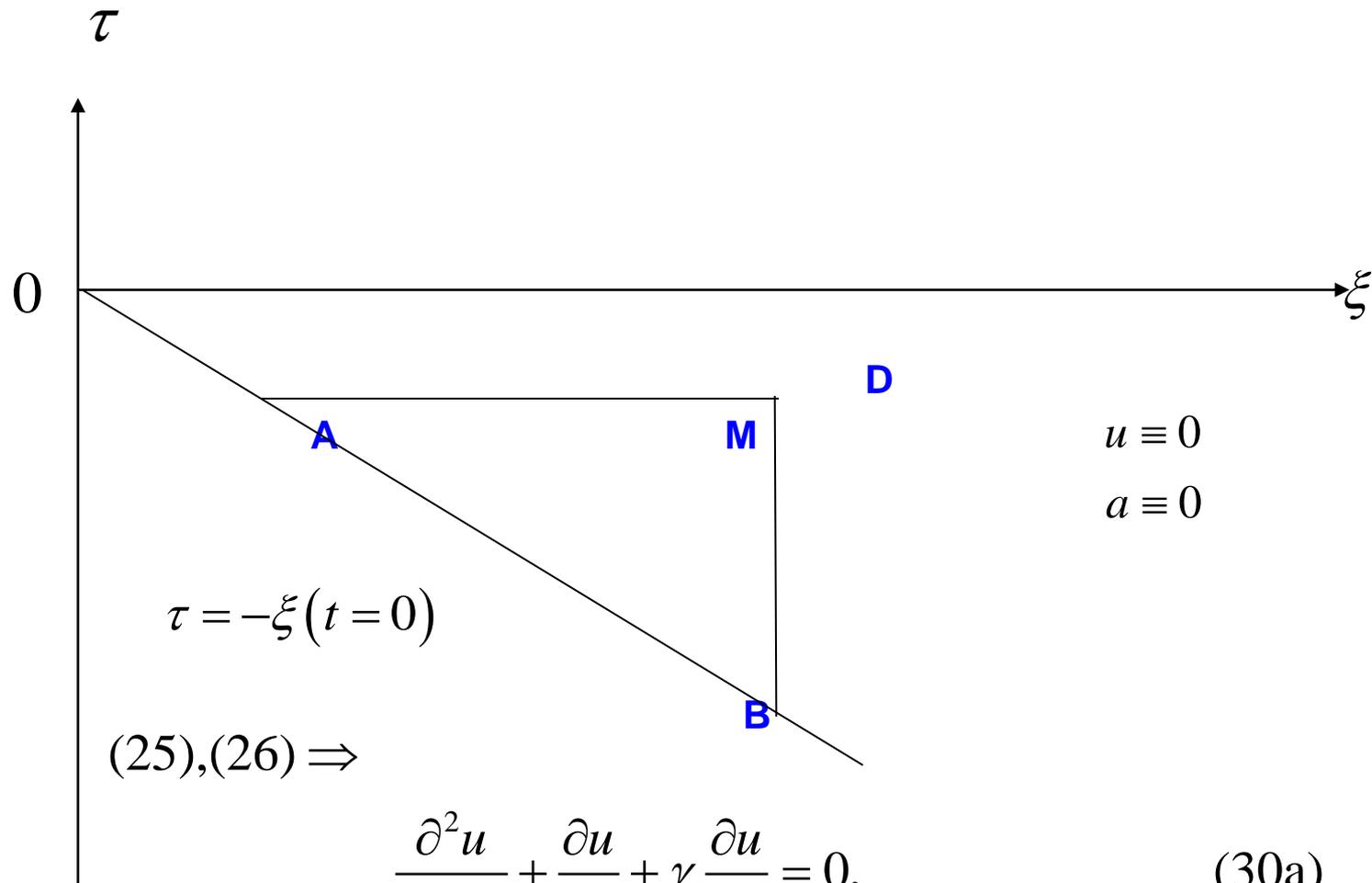
$$\frac{\partial u}{\partial \xi} + \frac{\partial a}{\partial \tau} = 0 \quad (25)$$

$$\frac{\partial a}{\partial \tau} = u - \gamma a \quad (26)$$

$$a|_{\tau=-\xi} = 0 \quad (27)$$

$$u|_{\tau=-\xi} = 0 \quad (28)$$

$$u|_{\xi=0} = u_0 \quad (29)$$



$$\frac{\partial^2 u}{\partial \xi \partial \tau} + \frac{\partial u}{\partial \tau} + \gamma \frac{\partial u}{\partial \xi} = 0, \quad (30a)$$

$$(7),(8),(9),(10) \Rightarrow u(x, 0) = 0, \quad u_t(x, 0) = 0. \quad (31)$$

$$(30a),(31) \Rightarrow u|_{\tau=-\xi} = 0, \quad \left. \frac{\partial u}{\partial n} \right|_{\tau=-\xi} = 0. \quad (30b)$$

**В области  $D$  получаем общую задачу Коши, причем  $u \equiv 0$  в  $D$ . Аналогично  $a \equiv 0$  в  $D$ .**

Так как  $a$  - дифференцируемая по  $\tau$  функция, то она непрерывна по  $\tau$ . Функция  $u$  может иметь разрыв при  $\tau = 0$ .

Так как  $a = 0$  при  $\tau = 0$ , то из (25) и (26) получаем задачу Коши при  $\tau = 0$ :

$$\frac{\partial u}{\partial \xi} + u = 0, \quad \xi > 0, \quad u|_{\xi=0} = u_0. \quad (32)$$

Следовательно,  $u$  имеет разрыв при  $\tau = 0$ .

Так как  $u(\xi, 0) = u_0 e^{-\xi}$  - решение задачи (32), то при  $\tau \geq 0$  получаем задачу с данными на характеристиках (задачу Гурса):

$$\begin{cases} \frac{\partial^2 u}{\partial \xi \partial \tau} + \frac{\partial u}{\partial \tau} + \gamma \frac{\partial u}{\partial \xi} = 0, & \xi > 0, \tau > 0, \\ u|_{\xi=0} = u_0, \quad u|_{\tau=0} = u_0 e^{-\xi}. \end{cases} \quad (33)$$

$$\begin{cases} u|_{\xi=0} = u_0, \quad u|_{\tau=0} = u_0 e^{-\xi}. \end{cases} \quad (34)$$

**Аналогичная задача получается и для функции  $a$ .**

Выведем формулу (20). Запишем уравнение (16) в приведенном виде. Положим в (11)  $u_0 = 1$  и введем новые переменные:

$$\zeta = \frac{\beta}{V} x, \quad \theta = \beta \gamma t. \quad (35)$$

Тогда из (15)-(17) получаем:

$$\begin{cases} u_{\zeta\theta} + u_{\theta} + u_{\zeta} = 0, & (36) \end{cases}$$

$$\begin{cases} u(\zeta, 0) = e^{-\zeta}, & (37) \end{cases}$$

$$\begin{cases} u(0, \theta) = 1. & (38) \end{cases}$$

Введем новую функцию:  $u(\zeta, \theta) = W(\zeta, \theta)e^{-\zeta-\theta},$  (39)

для которой из (36)-(38) получим задачу:

$$\begin{cases} W_{\zeta\theta} - W = 0, & (40) \end{cases}$$

$$\begin{cases} W(\zeta, 0) = 1, & (41) \end{cases}$$

$$\begin{cases} W(0, \theta) = e^{\theta}. & (42) \end{cases}$$

Ранее была построена функция Римана для оператора  $u_{xt} + Cu = 0.$

Заменой  $C$  на  $-1$  из неё получим функцию Римана для оператора (40):

$$V(\zeta, \theta, \zeta_1, \theta_1) = I_0 \left( 2\sqrt{(\zeta - \zeta_1)(\theta - \theta_1)} \right) \quad (43)$$

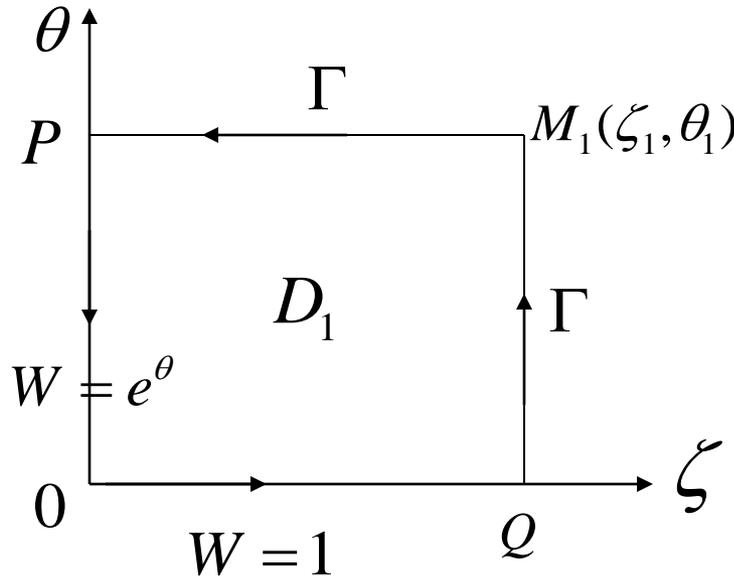
Рассмотрим область  $D_1$  для которой запишем формулу Грина:

$$\int_{D_1} (WV_{\zeta\theta} - VW_{\zeta\theta}) d\zeta d\theta = \frac{1}{2} \int_{\Gamma} (V_{\zeta}W - VW_{\zeta}) d\zeta + (VW_{\theta} - V_{\theta}W) d\theta \quad (44)$$

Функция Римана в области  $D$  является решением задачи:

$$\begin{cases} V_{\zeta\theta} - V = 0 & \text{в } D_1, \\ V = 1 & \text{на } PM_1 \text{ и } M_1Q \end{cases} \quad (45)$$

$$\quad (46)$$



Из (40),(44),(45) получаем:

$$0 = \int_0^Q P d\zeta + \int_Q^{M_1} Q d\theta + \int_{M_1}^P P d\zeta + \int_0^P Q d\theta, \quad (47)$$

где

$$P[W, V] = V_{\zeta}W - VW_{\zeta}, \quad Q[W, V] = VW_{\theta} - V_{\theta}W \quad (48)$$

**Интегрируем по частям:**

$$\int_0^Q (V_\zeta \cdot W - V \cdot W_\zeta) d\zeta = \int_0^Q W \cdot V_\zeta d\zeta = W \cdot V \Big|_0^Q - \int_0^Q W_\zeta \cdot V d\zeta = 1 - I_0 \left( 2\sqrt{\zeta_1 \theta_1} \right), \quad (49)$$

$$\int_Q^{M_1} (VW_\theta - V_\theta W) d\theta = \int_Q^{M_1} VW_\theta d\theta = WV \Big|_Q^{M_1} - \int_Q^{M_1} V_\theta W d\theta = W(M_1) - 1, \quad (50)$$

$$\int_{M_1}^P (V_\zeta W - VW_\zeta) d\zeta = -WV \Big|_{M_1}^P + \int_{M_1}^P WV_\zeta d\zeta = W(M_1) - e^{\theta_1}, \quad (51)$$

$$\begin{aligned} \int_P^0 (VW_\theta - V_\theta W) d\theta &= -WV \Big|_P^0 + \\ &+ 2 \int_P^0 VW_\theta d\theta = -I_0 \left( 2\sqrt{\zeta_1 \theta_1} \right) + e^{\theta_1} + 2 \int_P^0 e^\theta I_0 \left( 2\sqrt{(\zeta - \zeta_1)(\theta - \theta_1)} \right) d\theta. \end{aligned} \quad (52)$$

$$(49) - (52) \Rightarrow$$

$$W(M_1) = I_0(2\sqrt{\zeta_1\theta_1}) + \int_0^{\theta_1} e^\theta I_0(2\sqrt{\zeta_1(\theta_1 - \theta)}) d\theta \quad (53)$$

$$(39) \Rightarrow u(M_1) = u(\zeta_1, \theta_1) = e^{-\zeta_1 - \theta_1} W(M_1), \quad (54)$$

$$(53), (54) \Rightarrow u(\zeta_1, \theta_1) = e^{-\zeta_1} \left\{ e^{-\theta_1} I_0(2\sqrt{\zeta_1\theta_1}) + \int_0^{\theta_1} I_0(2\sqrt{\zeta_1(\theta_1 - \theta)}) e^{\theta - \theta_1} d\theta \right\} \quad (55)$$

$$(55) \Rightarrow \tau = \zeta_1(\theta_1 - \theta) \Rightarrow \theta - \theta_1 = -\frac{\tau}{\zeta_1} \Rightarrow d\theta = -\frac{d\tau}{\zeta_1} \Rightarrow$$

$$u(\zeta_1, \theta_1) = e^{-\zeta_1} \left\{ e^{-\theta_1} I_0(2\sqrt{\zeta_1\theta_1}) + \frac{1}{\zeta_1} \int_0^{\zeta_1\theta_1} e^{-\frac{\tau}{\zeta_1}} I_0(2\sqrt{\tau}) d\tau \right\}. \quad (56)$$

Поскольку в обозначениях формулы (20)  $\zeta_1 = x_1$  и  $\theta_1 = t_1$  то, заменяя 1 на  $u_0$ , получим, что из (56) следует (20).