

УДК 517.928

АСИМПТОТИКА РЕШЕНИЯ ЗАДАЧИ ХИМИЧЕСКОЙ РЕАКЦИИ СО
СТАЦИОНАРНОЙ ДОСТИЖИМОСТЬЮ
ХИМИЯЛЫК РЕАКЦИЯНЫН МАСЕЛЕСИНИН ЧЕЧИМИНИН СТАЦИОНАРДЫК
АБАЛГА ЖЕТИШҮҮСҮНҮН АСИМПТОТИКАСЫ
ASYMPTOTICS OF THE SOLUTION OF A CHEMICAL REACTION PROBLEM WITH
STATIONARY REACHABILITY

Алымкулов К., Кожобеков К.Г. (Ош, ОшГУ)
keldibay@mail.ru, kudayberdi.kozhobekov@mail.ru

Аннотация: Мында химиялык реакциянын маселесинин чечиминин стационардык абалга жетишүүсүнүн асимптотикасы изилденет. Чечимдин эки зоналуу асимптотикасы тургузулду.

Аннотация: Здесь строится асимптотика решения химической реакции со стационарной достижимостью в конце реакции. Построена двухзонная асимптотика задачи.

Abstract: The asymptotic behavior of the solution of a chemical reaction with stationary reachability at the end of the reaction is constructed here. The two-zone asymptotic behavior of the problem is constructed.

Ачык сөздөр: Моделдик теңдеме, Коши маселеси, өзгөчө чекит, асимптотика.

Ключевые слова: Модельное уравнение, задача Коши, особая точка, асимптотика.

Keywords: The model equation, Cauchy problem, singular point, asymptotic.

Химическая задача описывается следующей задачей Коши для дифференциального уравнения

$$\frac{dT}{dt} = \frac{\varepsilon}{\beta} (1 + \beta - T) e^{\frac{T-1}{\varepsilon}}, \quad (1)$$

$$T(0) = 1. \quad (2)$$

Его точное решение задается формулой

$$t(T) = \frac{\beta}{\varepsilon} \left\{ e^{-\frac{1}{\varepsilon} Ei\left(\frac{1}{T\varepsilon}\right)} - e^{-\frac{1}{\varepsilon} + \frac{1}{\varepsilon(1+\beta)}} Ei\left(\frac{1}{\varepsilon T} - \frac{1}{\varepsilon(1+\beta)}\right) \right\} -$$

$$\frac{\beta}{\varepsilon} \left\{ e^{-\frac{1}{\varepsilon} Ei\left(\frac{1}{\varepsilon}\right)} - e^{-\frac{1}{\varepsilon} + \frac{1}{\varepsilon(1+\beta)}} Ei\left(\frac{1}{\varepsilon} - \frac{1}{\varepsilon(1+\beta)}\right) \right\}.$$

где $Ei(x) = P.V. \int_{-\infty}^x \frac{1}{y} e^y dy$, здесь знак P.V. означает интеграл понимается в главном значении Коши.

Получения асимптотику решения задачи (1)-(2) из точного решения является трудной задачей.

Сначала построим внешнее асимптотическое решение, которого будем искать в виде:

$$T = 1 + \varepsilon T_1 + \varepsilon^2 T_2 + \dots + \varepsilon^n T_n + \dots, \quad (3)$$

где $T = T(t)$, $T_i = T_i(t)$ – пока неизвестные функции.

Подставляя ряд (3) в (1), после обычных процедур, получаем следующее для определения неизвестных функций получаем следующую асимптотику:

$$T = 1 + \varepsilon \ln \frac{1}{1-t} + \varepsilon^2 \frac{1}{1-t} \left\{ a_0 + \frac{\varepsilon}{1-t} a_1 + \dots + \left(\frac{\varepsilon}{1-t} \right)^n a_n + \dots \right\}, \varepsilon \rightarrow 0, \quad (4)$$

где $a_n = \text{const}$.

Ряд (4) является асимптотическим только на отрезке $[0, 1 - \varepsilon^\alpha]$, ($0 < \alpha < 1$)

В точке $t=1$ теряется свойство асимптотичности. Поэтому в окрестности точки $t=1$ введем растянутую переменную σ .

Пусть

$$1-t = e^{-\sigma/\varepsilon}, \quad 0 \leq \sigma < 1$$

Тогда задача (1) приводится к виду:

$$\frac{du(\sigma)}{d\sigma} = \frac{1}{\beta} (1 + \beta - u(\sigma)) e^{\frac{1}{\varepsilon} \left(1 - \sigma - \frac{1}{u(\sigma)} \right)} \quad (5)$$

где $u(\sigma) = T(1 - e^{-\sigma/\varepsilon})$.

Чтобы получить ограниченное решение, потребуем

$$1 - \sigma - \frac{1}{u(\sigma)} = O(\varepsilon), \quad \varepsilon \rightarrow 0 \Leftrightarrow u(\sigma) \sim \frac{1}{1-\sigma}, \quad \varepsilon \rightarrow 0$$

Поэтому, решение (5) ищем в виде:

$$u(\sigma) = \frac{1}{1-\sigma} + \varepsilon u_1(\sigma) + \varepsilon^2 u_2(\sigma) + \dots + \varepsilon^n u_n(\sigma) + \dots \quad (6)$$

Подставляя (6) в (5), для определения неизвестных функций получаем следующие уравнения:

$$\frac{1}{(1-\sigma)^2} = \frac{1}{\beta} \left(1 + \beta - \frac{1}{1-\sigma} \right) e^{(1-\sigma)^2 u_1}, \quad (7)$$

$$u_1' = \frac{1}{\beta} \left(\left(1 + \beta - \frac{1}{1-\sigma} \right) e^{(1-\sigma)^2 u_1} (1-\sigma)^2 (u_2 - u_1^2 + u_1^2 \sigma) - u_1 e^{(1-\sigma)^2 u_1} \right), \quad (8)$$

Решение уравнения (7) представимо в виде

$$\begin{aligned} u_1 &= \frac{1}{(1-\sigma)^2} \ln \frac{\beta}{(1-\sigma)((1+\beta)(1-\sigma)-1)} = -\frac{1}{(1-\sigma)^2} \ln(1-\sigma) \left(1 - \frac{1+\beta}{\beta} \sigma \right) = \\ &= -\frac{1}{(1-\sigma)^2} \ln \frac{1+\beta}{\beta} (1-\sigma) - \frac{1}{(1-\sigma)^2} \ln \left(\frac{\beta}{1+\beta} - \sigma \right), \quad 0 \leq \sigma < \frac{\beta}{1+\beta}, \end{aligned}$$

имеем:

$$u_1 \sim -(\beta+1)^2 \ln \left(\frac{\beta}{1+\beta} - \sigma \right).$$

Заметим, что $u_1(0) = 0$.

Далее

$$u'_1 = (u_2 - u_1^2 + u_1^2 \sigma) - \frac{u_1}{(1-\sigma)((1+\beta)(1-\sigma)-1)},$$

отсюда имеем

$$u_2 = u'_1 + \frac{u_1}{(1-\sigma)((1+\beta)(1-\sigma)-1)} + u_1^2(1-\sigma), \quad u_2(0) = \frac{1-2\beta}{\beta},$$

справедлива оценка:

$$u_2 \sim (\beta+1)^2 \frac{1}{\frac{\beta}{1+\beta} - \sigma} \ln \left(\frac{\beta}{1+\beta} - \sigma \right).$$

Аналогично имеем

$$u_3 \sim u_2^2 = \left((\beta+1)^2 \frac{1}{\frac{\beta}{1+\beta} - \sigma} \ln \left(\frac{\beta}{1+\beta} - \sigma \right) \right)^2.$$

Подставляя найденные асимптотики в (5) имеем:

$$u(\sigma) = \frac{1}{1-\sigma} - \varepsilon \frac{1}{(1-\sigma)^2} \ln(\gamma - \sigma) - \frac{(1+\beta)\varepsilon^2}{(1-\sigma)^3(\gamma - \sigma)} \ln(\gamma - \sigma) - \frac{1}{2} \varepsilon^3 (1-\sigma)^{-2} \frac{(1+\beta)^2}{(\gamma - \sigma)^2} \ln^2(\gamma - \sigma) + \varepsilon O \left(\left(\varepsilon \frac{\ln(\gamma - \sigma)}{\gamma - \sigma} \right)^3 \right), \quad (9)$$

где $\gamma = \frac{\beta}{1+\beta}$.

Таким образом, мы доказали следующую теорему

Теорема 1. Решения задачи (1) существует на отрезке

$$\sigma \in [0, \gamma - \varepsilon^\lambda], \quad (0 < \lambda < 1) \text{ и для него справедлива асимптотика (9).}$$

Чтобы найти асимптотику σ , при $\sigma \rightarrow \gamma$, положим в (13)

$$\sigma = \gamma - r(\varepsilon), \quad (0 < r(\varepsilon), r(0) = 0)$$

Тогда имеем:

$$u(\gamma - r) = \frac{1}{1-r} - \varepsilon \frac{1}{(1-r)^2} \ln(\gamma - r) - \frac{(1+\beta)\varepsilon^2}{(1-r)^3(\gamma - r)} \ln(\gamma - r) - \frac{1}{2} \varepsilon^3 (1-r)^{-2} \frac{(1+\beta)^2}{(\gamma - r)^2} \ln^2(\gamma - r) + \varepsilon O \left(\left(\varepsilon \frac{\ln(\gamma - r)}{\gamma - r} \right)^3 \right), \quad (10)$$

или приравнявая к нулю средние члены к нулю имеем

$$r^2(\varepsilon) + (1+\beta)\varepsilon r(\varepsilon) + \frac{\varepsilon^2}{2} (1+\beta)^2 \ln r(\varepsilon) = 0.$$

Решая как квадратное уравнение относительно $r(\varepsilon)$ имеем:

$$r(\varepsilon) = -\frac{1+\beta}{2}\varepsilon + \sqrt{\frac{(1+\beta)^2\varepsilon^2}{4} + \frac{\varepsilon^2}{2}(1+\beta)^2 \ln \frac{1}{r(\varepsilon)}}$$

Или

$$r(\varepsilon) : -\frac{1+\beta}{2}\varepsilon + \frac{\varepsilon}{\sqrt{2}}(1+\beta) \ln \frac{1}{r(\varepsilon)}, r(\varepsilon) \rightarrow 0.$$

Так как

$$(1-\sigma)^{-1} = \frac{1}{1-\gamma} \left(1 + \frac{r(\varepsilon)}{1-\gamma} \right)^{-1} \sim (1+\beta)(1+(1+\beta)r(\varepsilon)), (\gamma = \frac{\beta}{1+\beta}).$$

Поэтому

$$u(\sigma) = 1 + \beta - (1+\beta)^2 \left(\frac{\varepsilon}{\sqrt{2}}(1+\beta) \ln \varepsilon^{-1} \right), \varepsilon \rightarrow 0.$$

Так как $1-t = e^{-\sigma/\varepsilon}$, $0 \leq \sigma < 1$, то переменная t не может быть больше 1. Чтобы построить асимптотическое решение при $t > 1$ введем еще одну новую переменную s .

Если сделать подстановку

$$t-1 = \frac{\beta}{\varepsilon} e^{-\beta/(1+\beta)\varepsilon} s$$

То

$$s = (t-1) \frac{\beta}{\varepsilon} e^{\frac{\beta}{(1+\beta)\sigma}} = \left(t = 1 - e^{-\frac{\sigma}{s}} \right) = -\frac{\beta}{\varepsilon} e^{(y-\sigma)/\sigma}$$

Пусть

$$s_0 = -\frac{\beta}{\varepsilon} e^{r(\varepsilon)/\varepsilon}, u(s_0) = 1 + \beta - (1+\beta)^2 \left(\frac{\varepsilon}{\sqrt{2}}(1+\beta) \ln \varepsilon^{-1} \right), \varepsilon \rightarrow 0.$$

Введем обозначение $T(t) = \psi(s)$. Тогда

$$ds = \frac{\beta}{\varepsilon} e^{\frac{\beta}{(1+\beta)\varepsilon}} dt, t=1 \Rightarrow s=0; t>1 \Rightarrow s \rightarrow \infty, \varepsilon \rightarrow 0; t<1 \Rightarrow s \rightarrow -\infty, \varepsilon \rightarrow 0.$$

Уравнение (1) в новой переменной s примет вид:

$$\frac{d\psi}{ds} = (1+\beta - \psi) e^{\frac{\psi-(1+\beta)}{\varepsilon\psi(1+\beta)}}, \quad (11)$$

Заметим, что в точке s_0

$$\psi(s_0) = 1 + \beta - O \left(\varepsilon \left(\ln \frac{1}{\varepsilon} \right)^{-1} \right) = k.$$

Асимптотическое решение уравнения (10) ищем в виде:

$$\psi(s) = 1 + \beta + \varepsilon(1+\beta)^2 \psi_1(s) + \varepsilon^2(1+\beta)^2 \psi_2(s) + \dots, \quad (11)$$

Подставляя (14) в (13) для неизвестных функций получим следующие задачи

$$\psi_1'(s) = -\psi_1(s) e^{\psi_1(s)}, \psi_1(s_0) = k, \quad (12.1)$$

$$\psi'_2(s) = -\psi_2(s)e^{\psi_1(s)} - \psi_1(s)(\psi_2(s) - \psi_1(s)(1+\beta))e^{\psi_1(s)}, \psi_2(s_0) = 0, (12.2)$$

$$\begin{aligned} \psi'_3(s) = & -\psi_3(s)e^{\psi_1(s)} - \psi_2(s)(\psi_2(s) - \psi_1(s)(1+\beta))e^{\psi_1(s)} - \\ & -\psi_1(s)e^{\psi_1(s)}(\psi_3(s) - 2(1+\beta)\psi_1(s)\psi_2(s) + \psi_1^3(s) + \frac{1}{2}\psi_2^2(s) \\ & + (1+\beta)^2 + -(1+\beta)\psi_2(s)\psi_1^2(s) + \frac{1}{2}(1+\beta)^2\psi_1^4(s)) \end{aligned} \quad (12.3)$$

Решение уравнения (15.1) имеет вид

$$\int_{-k}^{-u} \frac{e^\tau}{\tau} d\tau = -s + s_0, \quad (u = \psi_1) \quad (13)$$

Из (16) при $u \rightarrow +0, s \rightarrow +\infty$ имеем

$$\int_{-u_0}^{-u} \frac{e^{-\tau} - 1}{\tau} d\tau + \ln(-u) - \ln u_0 = -s + s_0$$

или

$$\int_{-u_0}^{-u} \frac{e^{-\tau} - 1}{\tau} d\tau + O(u) + \ln(-u) - \ln u_0 = -s + s_0$$

отсюда получаем:

$$u = \psi_1 = -e^{-s+s_0} + O(e^{-s+s_0}), \quad s \rightarrow \infty, (t > 1).$$

Таким образом,

$$\psi_1(s) = -e^{s_0-s} + O(e^{-s+s_0}), \quad s \rightarrow \infty (t > 1).$$

Теперь решаем задачу (15.2)

$$M\psi_2(s) := \psi'_2(s) + (1 - \psi_1(s))e^{\psi_1(s)}\psi_2(s) = -\psi_1^2(s)e^{\psi_1(s)}, \quad \psi_1(u_0) = 0 \quad (14)$$

Однородное уравнение (14) имеет решение

$$V(s) = \psi_2^{одн}(s) = \psi_1'(s) = e^{-s+s_0} + O(e^{-s+s_0}), \quad t > 1.$$

Учитывая этого из (17) имеем:

$$\psi_2(s) = \int_{s_0}^s V(s)W^{-1}(\rho)u^2(\rho)e^{u(s)}ds = u^2(s), \quad s \rightarrow +\infty, t > 1$$

и т.д.

$$\psi_k(s) = u^k(s), \quad s \rightarrow +\infty.$$

Таким образом, мы получили, что

$$\psi(s) = 1 + \beta + \varepsilon(1 + \beta)^2 e^{-s+s_0} + (\varepsilon(1 + \beta)e^{-s})^2 + \dots + O(\varepsilon(1 + \beta)e^{-s})^n + \dots, \quad s \rightarrow \infty, \varepsilon \rightarrow 0$$

Замечание. Таким образом, решение этой задачи начинает скачок в особой точке

$$\rho \approx 1 - e^{\sigma_0/\varepsilon}, \quad \sigma_0 = \frac{\beta}{1 + \beta} - \varepsilon \ln \frac{1}{\varepsilon} + O\left(\varepsilon \ln \frac{1}{\varepsilon}\right)^2,$$

и при этом

$$T(\vartheta) = 1 + \beta - \varepsilon \ln \frac{1}{\varepsilon} + O\left(\varepsilon \ln \frac{1}{\varepsilon}\right), \varepsilon \rightarrow 0.$$

Затем быстро экспоненциально перейдет в точку равновесия $T=1+\beta$.

Литература:

1. Ashwani K. Kapila Asymptotic Treatment of Chemically Reacting Systems. 1983.
2. Алымкулов К. The method of uniformization and justification of Lighthill method (in Russian). Izvestia AN Kyrg. SSR, 1981, № 1. pp. 35-38.
3. Alymkulov K and Tursunov T.D Perturbed Differential Equations with Singular Points in book “Recent Studies in Perturbation Theory”, Chapter 1, Edited by Dimo I. Uzunov, , Publisher InTech, 2017.
4. Алымкулов К, Кожобеков К.Г. Об асимптотике решения задачи Рейсса для явления прыжка. Вестник Жалал Абдского университета, 2019, N.2, с. 3-6.