

ΚΕΦΑΛΑΙΟΝ 2

2.1. Συσχέτισις φυσικῶν ιδιοτήτων καί συγκεντρώσεων

Ἡ χημικὴ ἀνάλυσις, ὡς ἤδη ἀνεφέρθη, δίδει ἀπ' εὐθείας τὴν τιμὴν τῆς συγκεντρώσεως. Αἱ φυσικαὶ μέθοδοι ἔχουν τὸ πλεονέκτημα τῆς ταχείας καὶ συνεχοῦς μετρήσεως, ἀλλὰ καὶ τὸ μειονέκτημα ὅτι δέν δίδουν ἀπ' εὐθείας τὰς τιμὰς τῆς συγκεντρώσεως. Πέραν τούτου τὰ σφάλματα λόγῳ παραπλευρῶν ἀντιδράσεων εἶναι δυνατόν νά μεγιστοποιηθοῦν, ὡς π.χ. εἰς φασματοφωτομετρικὰς μελέτας ὅταν ἔχομεν ἐλαχίστας ποσότητας ἰσχυρῶς χρωματισμένων παραπροϊόντων ἢ προσμίξεων, αἱ ὁποῖαι δύνανται νά καταστήσουν ἀσαφεῖ τὴν μέτρησιν τῶν ἐπιζητούμενων ιδιοτήτων. Διὰ τὴν χρησιμοποίησιν μιᾶς φυσικῆς μεθόδου πρέπει ἡ μετρούμενη τιμὴ τῆς φυσικῆς ιδιότητος τῶν ἀντιδρώντων νά διαφέρῃ τῆς τῶν προϊόντων. Ἐτέρα προϋπόθεσις εἶναι ὅτι αὐτὴ πρέπει νά μεταβάλλεται, κατὰ τρόπον ἀπλοῦν, μετὰ τῆς συγκεντρώσεως. Ἡ πλέον ἀπλὴ καὶ χρήσιμος σχέσις εἶναι ἡ παρέχουσα τὴν φυσικὴν ιδιότητα ὡς εὐθύγραμμον συνάρτησιν τῆς συγκεντρώσεως. Θεωρήσωμεν τὴν ἀντίδρασιν:



ὅπου Z = προϊόντα.

Ἐστω λ ἡ τιμὴ τῆς φυσικῆς ιδιότητος εἰς χρόνον t, τότε:

$$\lambda = \lambda_M + \lambda_A + \lambda_B + \lambda_C + \lambda_Z \quad (2.1)$$

ὅπου ὁ πρῶτος ὅρος περιλαμβάνει τὴν συνεισφορὰν τοῦ διαλύ-

του και οι άλλοι όροι μεταβάλλονται μετά της συγκεντρώσεως, ως π.χ.

$$\lambda_A = k_A[A]$$

είτε
$$\lambda_A = k_A[A] + q \quad (2.2)$$

όπου k_A και q σταθεραί.

Έστω ότι η άρχικη συγκέντρωσις τῶν αντιδρώντων εἶναι $a, b,$ και c ἀντιστοιχῶς. Ἐάν x εἶναι ἡ μεταβλητὴ τῆς ἀντιδράσεως τότε εἰς χρόνον t θά ἔχωμεν:

$$\lambda = \lambda_M + k_A(a-nx) + k_B(b-mx) + k_C(c-px) + k_Zrx \quad (2.3)$$

καί

$$\lambda_0 = \lambda_M + k_A a + k_B b + k_C c \quad (2.4)$$

$$\lambda_\infty = \lambda_M + k_B \left(b - \frac{m\alpha}{n} \right) + k_C \left(c - \frac{p\alpha}{n} \right) + k_Z \frac{r\alpha}{n} \quad (2.5)$$

όπου λ_0 και λ_∞ εἶναι αἱ ἀρχικαί και τελικαί τιμαί τοῦ λ . Εἰς τὴν ἐξίσωσιν (2.5) ὑποτίθεται ὅτι τὸ ἀντιδρῶν συστατι-κόν A παρίσταται εἰς περιορισμένην ποσότητα.

Ἀφαιροῦντες τὴν (2.4) ἀπὸ τὴν (2.5) λαμβάνομεν:

$$\lambda_\infty - \lambda_0 = k_Z \frac{r\alpha}{n} - k_A \alpha - k_B \frac{m\alpha}{n} - k_C \frac{p\alpha}{n} \quad (2.6)$$

καί δι' ἀφαιρέσεως τῆς (2.4) ἀπὸ τὴν (2.3) θά ἔχωμεν:

$$\lambda - \lambda_0 = k_Z rx - k_A nx - k_B mx - k_C px \quad (2.7)$$

Ἄρα δυνάμεθα νά γράψωμεν:

$$\lambda - \lambda_0 = x \Delta k, \quad \lambda_\infty - \lambda_0 = \frac{\alpha}{n} \Delta k \quad \text{καί} \quad \lambda_\infty - \lambda = \left(\frac{\alpha}{n} - x \right) \Delta k \quad (2.8)$$

όπου
$$\Delta k = k_Z r - k_A n - k_B m - k_C p$$

Ἐκ τούτων λαμβάνομεν τὰς κινητικῶς χρησίμους σχέσεις

$$\frac{nx}{\alpha} = \frac{\lambda - \lambda_0}{\lambda_\infty - \lambda_0} = \frac{\lambda_0 - \lambda}{\lambda_0 - \lambda_\infty} \quad \text{καί} \quad \frac{\alpha}{\alpha - nx} = \frac{\lambda_\infty - \lambda_0}{\lambda_\infty - \lambda} \quad (2.9)$$

Ἐκ τῶν ἀνωτέρω προκύπτει και

$$\frac{b}{b - mx} = \frac{(b/\alpha)(\lambda_\infty - \lambda_0)}{(b/\alpha)(\lambda_\infty - \lambda_0) - (m/n)(\lambda - \lambda_0)} \quad \text{κλπ.} \quad (2.10)$$

Αί σχέσεις αὔται ἀπλοποιούνται ἐάν $b/a = m/n$ κλπ.

Ἐπί παραδείγματι διὰ τήν πίεσιν θά ἔχωμεν:

$$\frac{nx}{\alpha} = \frac{P - P_0}{P_\infty - P_0} \quad \text{καί} \quad \frac{\alpha - nx}{\alpha} = \frac{P_\infty - P}{P_\infty - P_0} \quad (2.11)$$

Ἐάν εἰς διάλυμα μετρηται ἡ ἀντίστασις, ἡ ὁποία εἶναι ἀντιστρόφως ἀνάλογος τῆς συγκεντρώσεως, θά ἔχωμεν:

$$\frac{nx}{\alpha} = \frac{1/R - 1/R_0}{1/R_\infty - 1/R_0} = \frac{(R_0 - R)R_\infty}{R(R_0 - R_\infty)} \quad (2.12)$$

καί

$$\frac{\alpha}{\alpha - nx} = \frac{1/R_\infty - 1/R_0}{1/R_\infty - 1/R} = \frac{(R_\infty - R_0)R}{R_0(R_\infty - R)} \quad (2.13)$$

Ἐάν $n=1$, ἐκ τῆς ἐξισώσεως (2.9) προκύπτει:

$$\frac{\alpha}{\alpha - x} = \frac{\lambda_\infty - \lambda_0}{\lambda_\infty - \lambda}$$

Εἰς μίαν ἀντίδρασιν πρώτης τάξεως, ὡς θά ἴδωμεν περαιτέρω, ἔχωμεν:

$$kt = \ln \frac{\alpha}{\alpha - x}$$

καί ἄρα:

$$kt = \ln \frac{\lambda_\infty - \lambda_0}{\lambda_\infty - \lambda}$$

2.2. Ἀνάλυσις πειραματικῶν ἀποτελεσμάτων

Κατά τήν μελέτην τῆς κινητικῆς μιᾶς ἀντιδράσεως μετρεῖται, κατά τρόπον ἀμεσον ἢ ἑμμεσον, ἡ συγκέντρωσις εἰς διαφόρους χρόνους. Τό πρόβλημα συνεπῶς εἶναι νά ἐκφράσωμεν αὐτήν διὰ μιᾶς ἐξισώσεως, ἡ ὁποία συνδέει τήν ταχύτητα μέ τās συγκεντρώσεις, καί νά καθορίσωμεν τήν τάξιν καί τήν σταθεράν ταχύτητος.

Ἐπάρχουν δύο κύριαι μέθοδοι προσδιορισμοῦ τῆς τάξεως καί τῆς σταθερᾶς ταχύτητος τῆς ἀντιδράσεως:

- 1) Ἡ μέθοδος τῆς ὀλοκληρώσεως
- 2) Ἡ διαφορική μέθοδος.

2.3. Μέθοδος ὀλοκληρώσεως

Κατά τήν μέθοδον αὐτήν ἐκκινουῦμεν μέ τήν ἐξίσωσιν τα-

χύτητος, τήν ὁποίαν θεωροῦμεν ὡς ἀποδίδουσιν τὰς πειραματι-
μὰς τιμὰς τῆς συγκεντρώσεως συναρτήσῃ τοῦ χρόνου. Ἐάν π.χ.
θεωρήσωμεν ὅτι ἀκολουθεῖ τήν ἀντίδρασιν πρώτης τάξεως, ἐκ-
κινουῦμεν ἐκ τῆς διαφορικῆς σχέσεως

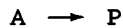
$$-\frac{dc}{dt} = kc \quad (2.14)$$

ὅπου c ἡ συγκέντρωσις τοῦ ἀντιδρώντος συστατικοῦ.

Ἡ ἐξίσωσις αὕτη ὀλοκληροῦται καί δίδει τήν c ὡς ἀναλυτικὴν
συνάρτησιν τοῦ t . Δι' ἀντικαταστάσεως τῶν πειραματικῶν τιμῶν
 c καί t εἰς τήν ὀλοκληρωμένην ἐξίσωσιν, εὐρίσκομεν, ἐκ τῆς
τιμῆς τῆς σταθερᾶς ταχύτητος k , ἐάν πράγματι ἡ ἀντίδρασις
εἶναι τῆς τάξεως αὐτῆς. Ἐάν δέν ὑπάρχη σύμπτωσις, ὡς πρὸς
τὰς τιμὰς k , δοκιμάζομεν ἑτέραν ἐξίσωσιν ταχύτητος (π.χ. δευ-
τέρας τάξεως κλπ.) μέχρις ὅτου ἔχομεν ἱκανοποιητικὴν σύμπτω-
σιν ὡς πρὸς τήν τιμὴν k .

2.3.1. Ἀντιδράσεις πρώτης τάξεως

Ἐστω ὅτι ἔχομεν τήν ἀντίδρασιν



ὑποθέτομεν ὅτι εἰς χρόνον $t=0$, ἡ συγκέντρωσις τοῦ A εἶναι
 a , τοῦ δέ προϊόντος P εἶναι μηδέν. Μετά χρόνον t ἡ συγκέν-
τρωσις τοῦ P εἶναι x καί τοῦ A εἶναι $a-x$. Ἡ ταχύτης σχημα-
τισμοῦ τοῦ προϊόντος P εἶναι dx/dt καί συνεπῶς διὰ πρώτης
τάξεως ἀντίδρασιν ἔχομεν:

$$\frac{dx}{dt} = k(a-x) \quad (2.15)$$

Ἐκ ταύτης λαμβάνομεν:

$$\frac{dx}{a-x} = kdt, \quad -\ln(a-x) = kt+C \quad (2.16)$$

ὅπου C ἡ σταθερά ὀλοκληρώσεως. Ἡ σταθερά αὕτη ὑπολογίζεται
ἐκ τῆς ὀριακῆς συνθήκης ὅτι διὰ $t=0$, $x=0$. Ἄρα:

$$C = -\ln a$$

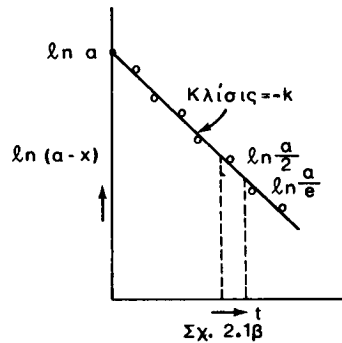
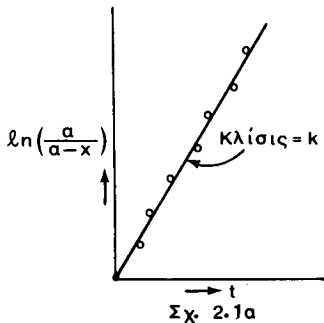
Ἐπομένως:

$$\ln \left(\frac{a}{a-x} \right) = kt \Rightarrow \frac{a}{a-x} = e^{kt} \quad (2.17)$$

$$\text{καί} \quad (a-x) = ae^{-kt} \quad , \quad \text{εἴτε} \quad x = a(1 - e^{-kt}) \quad (2.18)$$

Ἐπὶ τῶν παραπάνω ὑπάρχουν διάφοροι τρόποι νὰ ἐξακριβώσωμεν ἐάν αἱ ἐξισώσεις αὐταὶ συμφωνοῦν μὲ τὰ πειραματικὰ δεδομένα.

α) Ἡ γραφικὴ μέθοδος παρέχεται εἰς τὸ σχῆμα (2.1α), καὶ τὸ σχῆμα (2.1β).



Εἰς διάγραμμα $\ln[a/(a-x)] = f(t)$, τὰ πειραματικὰ σημεῖα, βάσει τῆς ἐξισώσεως $\ln \frac{a}{a-x} = kt$, πρέπει νὰ κεῖνται ἐπ' εὐθείας διερχομένης διὰ τῆς ἀρχῆς τῶν ἀξόνων καὶ μὲ κλίσιν ἴσην πρὸς τὴν σταθερὰν k .

Ὁμοίως, εἰς διάγραμμα $\ln(a-x) = f(t)$ λαμβάνομεν, βάσει τῆς ἐξισώσεως

$$\ln(a-x) = \ln a - kt$$

εὐθεῖαν μὲ κλίσιν $-k$.

β) Ἡ ὑπολογιστικὴ μέθοδος συνίσταται εἰς τὴν ἀντικατάστασιν τῶν πειραματικῶν τιμῶν τῶν συγκεντρώσεων εἰς τὴν ἐξίσωσιν

$$k = \frac{1}{t} \ln \frac{a}{a-x} \quad (2.19)$$

διὰ διαφόρους χρόνους. Ἐάν ἡ εὐρισκομένη ἐκάστοτε τιμὴ τῆς k εἶναι σταθερά, τότε πράγματι ἡ ἀντίδρασις εἶναι πρώτης τάξεως, ἄλλως πρέπει νὰ δοκιμασθῇ ἐξίσωσις ἐτέρας τάξεως. Διὰ τὰ ὄρια μεταξύ x_1, x_2 ὡς καὶ t_1, t_2 , ἔχομεν τὴν σχέσηιν:

$$\ln \frac{a-x_1}{a-x_2} = k(t_2 - t_1)$$

γ) Έτερον κριτήριο αντιδράσεως πρώτης τάξεως είναι ο χρόνος υποδιπλασιασμού της αντιδράσεως, ο οποίος ορίζεται ως ο απαιτούμενος χρόνος να η ποσότητα της αντιδρώσης ουσίας ελαττωθῇ εἰς τὸ ἥμισυ τῆς ἀρχικῆς τῆς τιμῆς. Ὁ χρόνος αὐτός εὐρίσκεται ἐκ τῆς ἐξισώσεως (2.18)

$$a-x=ae^{-kt}$$

θέτοντες $a-x=a/2$, διὰ $t=t_{1/2}$

$$\delta\tau\epsilon \quad \frac{a}{2} = ae^{-kt_{1/2}}$$

$$\epsilon\upsilon\acute{\rho}\iota\sigma\kappa\omicron\mu\epsilon\nu \quad t_{1/2} = \frac{\ln 2}{k} \quad (2.20)$$

Ἡ σταθερά ταχύτητος, κατὰ ταῦτα, συνδέεται μὲ τὸν χρόνον υποδιπλασιασμοῦ δι' ἀπλῆς σχέσεως. Ὁ $t_{1/2}$, διὰ τὰς ἀντιδράσεις πρώτης τάξεως, εἶναι ἀνεξάρτητος τῆς ἀρχικῆς συγκεντρώσεως τῆς ἀντιδρώσης οὐσίας. Δηλαδή ὁ $t_{1/2}$ δέν δύναται νά μεταβληθῇ διὰ μεταβολῆς τῆς ἀρχικῆς συγκεντρώσεως. Ἡ ραδιενεργός διάσπασις τῶν πυρήνων ἀκολουθεῖ πάντοτε ἀντίδρασιν πρώτης τάξεως. Ἡ ταχύτης τῆς ραδιενεργοῦ διασπάσεως δίδεται ὑπό τῆς σχέσεως

$$-\frac{dN}{dt} = \lambda N \quad (2.21)$$

ὅπου N ὁ ἀριθμός τῶν πυρήνων εἰς χρόνον t καί λ ἡ σταθερά διασπάσεως. Ἐκ ταύτης προκύπτει:

$$-\frac{dN}{N} = -d \ln N = \lambda dt \Rightarrow \ln N = -\lambda t + C$$

καί διὰ τὴν ὀριακὴν συνθήκην $t=0$,

$$C = \ln N_0$$

ὅπου N_0 ὁ ἀρχικός ἀριθμός τῶν πυρήνων.

$$\text{Ἄρα:} \quad \ln N = -\lambda t + \ln N_0$$

καί

$$N = N_0 e^{-\lambda t} \quad (2.22)$$

Ἡ σταθερά διασπάσεως, λ , ἐν ἀντιθέσει πρὸς τὴν σταθερὰν ταχύτητα τῶν χημικῶν ἀντιδράσεων, k , δὲν ἐξαρτᾶται ἐκ τῶν ἐξωτερικῶν ἐπιδράσεων ὡς π.χ. Τ κλπ. Ἐν τούτοις ὑπάρχουν ἐλάχισται περιπτώσεις, κατὰ τὰς ὁποίας ἡ λ ἐξαρτᾶται ἐκ τοῦ ἀμέσου περιβάλλοντος τοῦ πυρήνος, ὡς π.χ. εἰς περιπτώσεις συλλήψεως ἠλεκτρονίου, ἢ ἐσωτερικῆς μετατροπῆς.

Ἡ μέση διάρκεια ζωῆς τ τῶν πυρήνων εἶναι ἴση πρὸς $\frac{1}{\lambda}$.

$$\begin{aligned} \tau &= \frac{1}{N_0} \int_0^{\infty} t dN = \frac{1}{N_0} \int_0^{\infty} t \lambda N dt = \frac{1}{N_0} \int_0^{\infty} \lambda t N_0 e^{-\lambda t} dt = \int_0^{\infty} \lambda t e^{-\lambda t} dt = - \int_0^{\infty} t d(e^{-\lambda t}) = \\ &= - [t e^{-\lambda t}]_0^{\infty} + \int_0^{\infty} e^{-\lambda t} dt = - \frac{1}{\lambda} [e^{-\lambda t}]_0^{\infty} = \frac{1}{\lambda} \end{aligned} \quad (2.23)$$

Θέτοντες εἰς τὴν ἐξίσωσιν ($N = N_0 e^{-\lambda t}$), $\tau = \frac{1}{\lambda}$ λαμβάνομεν $N = N_0/e$. Δηλαδή ἡ μέση διάρκεια ζωῆς ἰσοῦται πρὸς τὸν χρόνον ὃ ὁποῖος ἀπαιτεῖται ἵνα ὁ ἀρχικὸς ἀριθμὸς, N_0 , τῶν πυρήνων ἐλαττωθῇ εἰς τὸ $1/e$ αὐτοῦ, ἥτοι εἰς τὸ 36,7%. Μεταξὺ $t_{1/2}$ καὶ τ ὑπάρχει ἡ σχέσις:

$$\tau = \frac{1}{\lambda} = \frac{t_{1/2}}{\ln 2} = \frac{t_{1/2}}{0,693} = 1,45 t_{1/2} \quad (2.24)$$

Ἐκ τῆς σχέσεως ($N = N_0 e^{-\lambda t}$) λαμβάνομεν

$$N = N_0 e^{-\lambda t} = N_0 e^{-\ln 2 t / t_{1/2}} = N_0 \left(\frac{1}{2} \right)^{t/t_{1/2}}$$

Ἄρα διὰ $t = t_{1/2}$, $N = N_0/2$

$$t = 10 t_{1/2} \quad N = N_0 \left(\frac{1}{2} \right)^{10} \approx \frac{N_0}{1000}$$

Δηλαδή μετὰ χρόνον ἴσον πρὸς $10 t_{1/2}$ ὁ ἀριθμὸς τῶν πυρήνων ἐλαττοῦται εἰς τὸ $1/1000$ αὐτοῦ.

Εἰς τὰς χημικὰς ἀντιδράσεις πρώτης τάξεως ἔχομεν $c = c_0 e^{-kt}$ καὶ μετὰ χρόνον $10 t_{1/2}$ ἡ συγκέντρωσις ἐλαττοῦται εἰς τὸ $1/1000$ τῆς ἀρχικῆς τιμῆς τῆς συγκεντρώσεως c , ὃ δὲ λόγος $\frac{1}{\lambda} = \frac{1}{k} = \tau$ καλεῖται χρόνος ἀποκαταστάσεως.

δ) Μ έ θ ο δ ο ς G u g g e n h e i m

Διὰ τὴν περίπτωσιν κατὰ τὴν ὁποίαν ἡ ἀρχικὴ τιμὴ τῆς

συγκεντρώσεως ή ή τελική τοιαύτη, δέν εἶναι γνωσταί, ὁ Guygenheim περιγράφει μέθοδον εὐρέσεως τῆς σταθερᾶς ταχύτητος ἀντιδράσεως πρώτης τάξεως διά προσδιορισμοῦ τῆς ποσότητος ή ὁποία ἀντέδρασε, ἐκ μετρήσεων ουσικῆς τινος ιδιότητος τοῦ συστήματος, εἰς ἴσα ἐκάστοτε χρονικά διαστήματα Δ.

Εἰς τήν περίπτωσιν αὐτήν ἔχομεν:

$$\lambda_t - \lambda_\infty = (\lambda_0 - \lambda_\infty) e^{-kt} \quad (2.25)$$

$$\lambda_{t+\Delta} - \lambda_\infty = (\lambda_0 - \lambda_\infty) e^{-k(t+\Delta)} \quad (2.26)$$

ὅπου λ_t καί $\lambda_{t+\Delta}$ αἱ τιμαί τῆς φυσικῆς ιδιότητος εἰς χρόνους t καί $t+\Delta$. Παρόμοιαι ἐξισώσεις ἰσχύουν διά t_1 καί $t_1+\Delta$ κ.ο.κ.

Ἐκ τῶν ἐξισώσεων τούτων ἔχομεν:

$$\lambda_t - \lambda_{t+\Delta} = (\lambda_0 - \lambda_\infty) e^{-kt} (1 - e^{-k\Delta})$$

εἶτε

$$kt + \ln(\lambda_t - \lambda_{t+\Delta}) = \ln[(\lambda_0 - \lambda_\infty)(1 - e^{-k\Delta})] = \text{σταθερόν} \quad (2.27)$$

Διάγραμμα $\ln(\lambda_t - \lambda_{t+\Delta}) = f(t)$ δίδει εὐθεῖαν γραμμὴν μέ κλίσιν $-k$.

Δηλαδή λαμβάνεται μία σειρά μετρήσεων r μιᾶς φυσικῆς ιδιότητος (π.χ. ὄγκος κλπ.) εἰς κανονικά χρονικά διαστήματα, ἦτοι $r_1, r_2, r_3 \dots r_n$, εἰς χρόνους $t_1, t_2, t_3 \dots t_n$. Κατόπιν λαμβάνεται μία δευτέρα σειρά μετρήσεων r' εἰς ἴσον χρονικόν διάστημα Δ μετά τόν ἀντίστοιχον χρόνον ἀναγνώσεως τῆς τιμῆς r , ἦτοι $r'_1, r'_2, r'_3 \dots r'_n$ εἰς χρόνους $t_1+\Delta, t_2+\Delta, t_3+\Delta \dots t_n+\Delta$.

Διά τὰς δύο σειράς μετρήσεων δύναται νά χρησιμοποιηθῆ ή ἐξίσωσις

$$\ln c = -kt + B$$

εἰς τήν ὁποίαν ή c εἶναι ἀνάλογος εἶτε τῆς $(r_\infty - r_n)$ εἶτε τῆς $(r_\infty - r'_n)$, B ή σταθερά ὁλοκληρώσεως καί r_∞ ή κοινή τιμή εἰς $t = \infty$.

Ἐκ ταύτης, δι' ἀντικαταστάσεως, λαμβάνομεν:

$$\ln(r_\infty - r_n) = -kt_n + B$$

καί

$$\ln(r_{\infty} - r_n') = -k(t_n + \Delta) + D$$

όπου ή σταθερά D περιλαμβάνει τήν σταθεράν ολοκληρώσεως B καί τήν σταθεράν αναλογίας.

Έκ τών έξιτώσεων τούτων λαμβάνομεν

$$(r_n' - r_n) = e^{-kt_n} \frac{1 - e^{-k\Delta}}{e^{-D}}$$

$$\text{είτε } 2,3 \log(r_n' - r_n) = -kt_n + 2,3 \log \frac{1 - e^{-k\Delta}}{e^{-D}} \quad (2.28)$$

Ό τελευταίος όρος τής έξιτώσεως αύτης είναι σταθερός καί ώς έκ τούτου ή τιμή τής σταθεράς ταχύτητος k προσδιορίζεται γραφικώς έκ τής κλίσεως τής καμπύλης $\log(r_n' - r_n) = f(t)$.

Είς τάς μετρήσεις τής ίδιας αντίδράσεως, διά διαφόρους άρχικάς συγκεντρώσεις, τό ίσον χρονικόν διάστημα Δ δύναται νά είναι διπλάσιον του πρώτου. Έπί παραδείγματι διά συκέντρωσιν $N/2$, $\Delta = 5 \text{ min}$, καί διά συκέντρωσιν $N/5$, $\Delta = 10 \text{ min}$ κλπ.

Διά καλήν ακρίβειαν τό διάστημα Δ πρέπει νά είναι δύο ή τρεις φορές μεγαλύτερον του $t_{1/2}$ τής αντίδράσεως. Έπέκτασις τής μεθόδου ταύτης καί δι' αντίδράσεις άνωτέρας τάξεως, διευτυώθη υπό τών Roseveare καί Sturtevant.

2.3.2 Αντιδράσεις μηδενικής τάξεως

Είς τοιαύτας αντίδράσεις ή ταχύτης δέν έπηρεάζεται άπό μεταβλητάς τών συγκεντρώσεων καί ή κινητική έξιωσις αύτων είναι:

$$- \frac{dc_A}{dt} = \frac{dx}{dt} = kc_A^0 = k \quad (2.29)$$

όπου x ή συκέντρωσις του προϊόντος καί c_A ή συκέντρωσις του αντιδρώντος συστατικού A. Δι' ολοκληρώσεως λαμβάνομεν:

$$x = kt + C \quad (2.30)$$

Διά $t=0$, $x=0$ καί άρα $C=0$. Έπομένως:

$$x = kt, \text{ είτε } [c_A]_0 - c_A = kt \quad (2.31)$$

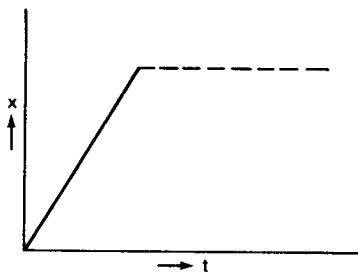
Διά τόν ύπολογισμόν του χρόνου ύποδιπλασιασμού, $t_{1/2}$ θέτομεν

$$x = \frac{[C_A]_0}{2} \quad \text{ή} \quad c_A = [C_A]_0/2 \quad \text{ότε λαμβάνομεν}$$

$$t_{1/2} = \frac{[C_A]_0}{2k} \quad (2.32)$$

Δηλαδή είς τας αντιδράσεις μηδενικής τάξεως ο χρόνος υποδιπλασιασμού είναι ανάλογος της αρχικής συγκεντρώσεως.

Αύξεις της αρχικής συγκεντρώσεως αύξάνει τον χρόνον της καταναλώσεως. Θέτοντες $x=f(t)$ λαμβάνομεν την καμπύλην του σχήματος (2.2). Δέν είναι γνωσταί αντιδράσεις μηδενικής τάξεως είς αέριον φάσιν, αλλά είναι γνωσταί είς έτερογενή συστήματα καί διαλύματα.

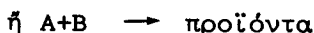


Σχ. 2.2

2.3.3 Αντιδράσεις δευτέρας τάξεως

Η απλουστέρα περίπτωση αντιδράσεως δευτέρας τάξεως είναι εκείνη κατά την οποίαν έχομεν εν αντιδρών συστατικών A, καί η ταχύτης της αντιδράσεως είναι ανάλογος του τετραγώνου της συγκεντρώσεως του συστατικού αυτού. Παρομοία περίπτωσης είναι η αντίδρασις μεταξύ δύο διαφόρων συστατικών, υπό την προϋπόθεσιν ότι αι αρχικαί των συγκεντρώσεις είναι αι αύται. Έτερα περίπτωσης είναι εκείνη κατά την οποίαν η ταχύτης αντιδράσεως είναι ανάλογος του γινομένου δύο διαφόρων συγκεντρώσεων $[A][B]$.

Κατά ταυτα διά τας αντιδράσεις



έφ' όσον έχομεν ίσας αρχικάς συγκεντρώσεις τών A καί B, η κινητική έξίσωσις είναι:

$$\frac{dx}{dt} = k(a-x)^2 \quad (2.33)$$

όπου $c=a-x$ η συγκέντρωσις είς χρόνον t , x η έλάττωσις της συγκεντρώσεως τών A καί B είς χρόνον t καί a η αρχική συγκέντρωσις.

Άρα

$$\frac{dx}{(a-x)^2} = kdt \quad (2.34)$$

Δι' ολοκλήρωσεως λαμβάνομεν:

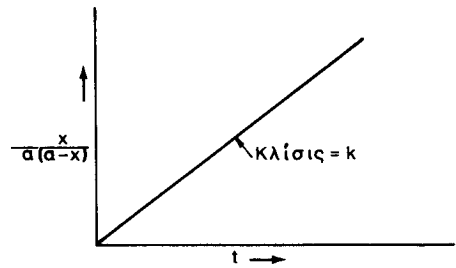
$$\frac{1}{a-x} = kt+C \quad (2.35)$$

Διά $t=0$, $x=0$ και $C=1/a$.

Άρα $\frac{1}{a-x} - \frac{1}{a} = kt$, είτε $\frac{1}{a-x} - \frac{1}{a-x_0} = k(t-t_0)$ (2.36)

είτε $\frac{x}{a(a-x)} = kt$. Έκ ταύτης έχομεν $\frac{x}{a} = 1 - \frac{1}{1+kta}$ (2.37)

Άρα διά $t=\infty$, $x/a=1$, ήτοι η αντίδρασις όδεύει ποσοτικώς προς τήν πλευράν τών προϊόντων. Έφαρμόζοντες τήν γραφικήν μέθοδον, διά τήν σύγκρισιν τών τιμών συγκεντρώσεως και χρόνου, δυνάμεθα νά προσδιορίσωμεν τήν σταθεράν ταχύτητος. Ούτω διάγραμμα $\frac{x}{a(a-x)} = f(t)$ πρέπει νά δίδη εύθειαν διερχομένην διά τής άρχης τών άξόνων και μέ κλί- σιν k , σχήμα (2.3).



Σχ. 2.3

Η υπολογιστική μέθοδος περιλαμβάνει τόν υπολογισμόν τής τιμής

$$\frac{x}{a(a-x)} \frac{1}{t}$$

εις διαφόρους χρόνους. Εάν η αντίδρασις είναι δευτέρας τάξεως η τιμή δέν είναι διάφορος διά τούς διαφόρους χρόνους. Θέτοντες $a-x=a/2$ λαμβάνομεν:

$$\frac{\alpha/2}{\alpha\left(\alpha-\frac{\alpha}{2}\right)} = kt_{1/2} \Rightarrow t_{1/2} = \frac{1}{\alpha k} \quad (2.38)$$

Παρατηρούμεν ότι ο χρόνος υποδιπλασιασμού, $t_{1/2}$, είναι αντίστροφως ανάλογος τής συγκεντρώσεως α . Τό άποτέλεσμα τουτο είναι χαρακτηριστικόν τών αντιδράσεων δευτέρας τάξεως.

Εάν έχουμε αντίδραση δευτέρας τάξεως κατά την οποίαν η αρχική συγκέντρωση του Α είναι διάφορος της αρχικής συγκέντρωσης του Β, τότε η ταχύτης της αντιδράσεως είναι:

$$-\frac{d(a-x)}{dt} = -\frac{d(b-x)}{dt} = \frac{dx}{dt} = k(a-x)(b-x) \quad (2.39)$$

Εκ ταύτης έχουμε:

$$\frac{dx}{(a-x)(b-x)} = kdt \quad (2.40)$$

Χρησιμοποιώντας την μέθοδο των μερικῶν κλασμάτων θέτομεν

$$\frac{dx}{(a-x)(b-x)} \equiv \frac{A dx}{a-x} + \frac{B dx}{b-x} \quad (2.41)$$

καί ἄρα:

$$1 = A(b-x) + B(a-x) \quad (2.42)$$

Εξισοῦντες τοὺς συντελεστὰς τοῦ x εἰς ἀμφοτέρα τὰ μέλη τῆς ἐξισώσεως αὐτῆς λαμβάνομεν:

$$0 = -A - B$$

$$\text{ἢ} \quad A = -B \quad (2.43)$$

Εξισοῦντες τοὺς ἀνεξαρτήτους τοῦ x ὄρους εἰς ἀμφοτέρα τὰ μέλη τῆς ἐξισώσεως αὐτῆς λαμβάνομεν:

$$1 = Ab + Ba \quad (2.44)$$

$$\text{Ἄρα:} \quad A = -\frac{1}{a-b} \quad \text{καί} \quad B = \frac{1}{a-b} \quad (2.45)$$

$$\begin{aligned} \text{Ἐπομένως:} \quad \int \frac{dx}{(a-x)(b-x)} &= \frac{1}{a-b} \left[\int -\frac{dx}{a-x} + \int \frac{dx}{b-x} \right] \\ &= \frac{1}{a-b} [\ln(a-x) - \ln(b-x)] \end{aligned} \quad (2.46)$$

καί

$$\frac{1}{a-b} \ln \left(\frac{a-x}{b-x} \right) = \int k dt = kt + C \quad (2.47)$$

$$\text{Ὄταν } t=0, \quad x=0 \quad \text{καί ἄρα} \quad C = \frac{1}{a-b} \ln \left(\frac{a}{b} \right) \quad (2.48)$$

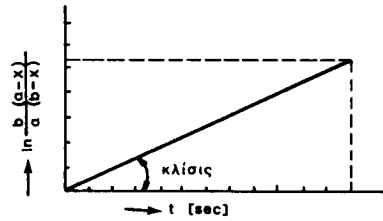
Καταλήγομεν οὕτως εἰς τὴν τελικὴν μορφήν

$$k = \frac{1}{t} \frac{1}{(a-b)} \ln \frac{b(a-x)}{a(b-x)} \quad (2.49)$$

Ἡ ἀνάλυσις τῶν πειραματικῶν δεδομένων, βάσει τῆς ἐξισώσεως αὐτῆς, δύναται νά γίνη κατ'ἀνάλογον τρόπον, γραφικῶς ἢ ὑπολογιστικῶς. Θέτοντες εἰς διάγραμμα $\ln[b(a-x)/a(b-x)] = f(t)$ λαμβάνομεν εὐθεῖαν μέ κλίσιν $[\sigma\eta\eta\ \pi\rho\acute{o}\varsigma\ (a-b)k$ (σχῆμα 2.4).

Ἡ ἔννοια τοῦ χρόνου ὑποδιπλασιασμοῦ, εἰς τὴν περίπτωσιν αὐτὴν, δέν εἶναι χρησιμὸς, ἐφ' ὅσον ἔχομεν διαφόρους ἀρχικὰς συγκεντρώσεις.

Ἐκ τῆς ἐξισώσεως (2.49) προκύπτει:



Σχ. 2.4

$$\frac{x}{a} = \frac{1 - \exp[k(a-b)t]}{1 - (\alpha/b) \exp[k(a-b)t]} \quad (2.50)$$

Παρατηροῦμεν ὅτι διὰ $t \rightarrow \infty$, $x/a = 1$ ἢ $x/b = 1$, ἐάν $a < b$ ἢ $b < a$ ἀντιστοίχως.

Ἐάν $b = a$ τότε $k = \frac{0}{0}$, ἦτοι ἀπροσδιόριστον. Ἡ εὕρεσις τῆς τιμῆς k , εἰς τὴν περίπτωσιν αὐτὴν, δύναται νά ἐπιτευχθῇ ὡς ὀριακὴ περίπτωσις, $\lim_{b \rightarrow a} b \rightarrow a$, διὰ παραγωγίσεως ὡς πρὸς b , κεχωρισμένως διὰ τὸν ἀριθμητὴν καὶ παρονομαστήν, ὅτε λαμβάνομεν:

$$k = \frac{1}{t} \lim_{b \rightarrow a} \frac{b - (b-x)}{b(b-x)} = \frac{1}{t} \frac{x}{a(a-x)} \quad (2.51)$$

ἢ ὁποῖα εἶναι ἡ ἴδια μετὰ τῆς ἐξισώσεως (2.36).

Ἐπομένως εἰς τὴν περίπτωσιν κατὰ τὴν ὁποίαν $a = b$ ἐκκινουμέν ἐκ τῆς διαφορικῆς ἐξισώσεως (2.33). Πολλὰς φορές εἰς ἀντιδράσεις δευτέρας τάξεως δύνανται νά καταναλίσκωνται περισσότερα τοῦ ἑνὸς μορίου δι' ἓν μόριον A , ὡς εἰς τό σχῆμα:



Ἐφ' ὅσον τό συστατικόν B ἀντιδρᾷ r φορές ταχύτερον τοῦ A , ἔχομεν:

$$\frac{dx}{dt} = k(a-x)(b-rx) \quad (2.53)$$

Διά διαχωρισμοῦ τῶν μεταβλητῶν λαμβάνομεν:

$$\frac{dx}{(a-x)(b-rx)} = \frac{dx}{b-ra} \left[\frac{1}{a-x} - \frac{1}{(b/r)-x} \right] = kdt \quad (2.54)$$

Δι' ολοκληρώσεως προκύπτει ὅτι:

$$\frac{1}{b-ra} \left[-\ln(a-x) + \ln\left(\frac{b}{r} - x\right) \right] = kt + C \quad (2.55)$$

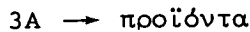
Διά $t=0$, $x=0$ καί $C = \frac{1}{b-ra} \left(-\ln a + \ln \frac{b}{r} \right)$

Συνεπῶς:

$$k = \frac{1}{t(b-ra)} \left[\ln\left(\frac{a}{a-x}\right) - \ln\left[\frac{b/r}{(b/r)-x}\right] \right] = \frac{1}{t(ra-b)} \ln \frac{b(a-x)}{a(b-rx)} \quad (2.56)$$

2.3.4. Ἀντιδράσεις τρίτης τάξεως

Εἰς τὴν περίπτωσιν ἴσων ἀρχικῶν συγκεντρώσεων θά ἔχωμεν



καί
$$\frac{dx}{dt} = k(a-x)^3 \quad (2.57)$$

Ἐκ ταύτης λαμβάνομεν:

$$\frac{dx}{(a-x)^3} = kdt \Rightarrow \frac{1}{2(a-x)^2} = kt + C \quad (2.58)$$

ὅπου C ἡ σταθερά ολοκληρώσεως.

Διά $t=0$, $x=0$ καί ἄρα $C = \frac{1}{2a^2}$

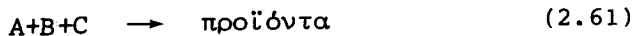
Συνεπῶς:

$$k = \frac{1}{2t} \left[\frac{1}{(a-x)^2} - \frac{1}{a^2} \right] \quad (2.59)$$

καί

$$t_{1/2} = \frac{3}{2k\alpha^2} \quad (2.60)$$

Εἰς τὴν περίπτωσιν κατὰ τὴν ὁποίαν ἔχομεν



ἡ διαφορική ἐξίσωσις τῆς ταχύτητος εἶναι:

$$\frac{dx}{dt} = k(a-x)(b-x)(c-x) \quad (2.62)$$

Ἡ ἐξίσωσις αὐτή δύναται νά ὀλοκληρωθῆ καθ' ὅμοιον τρόπον, διὰ χωρισμοῦ τῶν μεταβλητῶν καί μετατροπῆς τοῦ

$$\frac{1}{(a-x)(b-x)(c-x)}$$

εἰς ἄθροισμα μερικῶν κλασμάτων, ὅτε θά ἔχωμεν:

$$\begin{aligned} \frac{1}{(a-x)(b-x)(c-x)} &= \frac{A}{a-x} + \frac{B}{b-x} + \frac{C}{c-x} = \\ &= \frac{A(b-x)(c-x) + B(a-x)(c-x) + C(a-x)(b-x)}{(a-x)(b-x)(c-x)} \end{aligned} \quad (2.63)$$

Ἐξισοῦντες τοὺς συντελεστάς τῶν αὐτῶν δυνάμεων τοῦ x , εἰς ἀμφοτέρας τὰς πλευράς τῆς ἐξίσωσεως, εὐρίσκομεν:

$$A = \frac{1}{(a-b)(a-c)}, \quad B = \frac{1}{(b-a)(b-c)}, \quad C = \frac{1}{(c-a)(c-b)} \quad (2.64)$$

ὅτε

$$-\frac{\ln(a-x)}{(a-b)(a-c)} - \frac{\ln(b-x)}{(b-a)(b-c)} - \frac{\ln(c-x)}{(c-a)(c-b)} = kt + C \quad (2.65)$$

Διὰ $t=0$ ἔχομεν $x=0$ καί

$$C = -\frac{\ln a}{(a-b)(a-c)} - \frac{\ln b}{(b-a)(b-c)} - \frac{\ln c}{(c-a)(c-b)} \quad (2.66)$$

Ἄρα:

$$\begin{aligned} kt = \frac{1}{(a-b)(a-c)} \ln \frac{a}{a-x} + \frac{1}{(b-a)(b-c)} \ln \frac{b}{b-x} + \\ + \frac{1}{(c-a)(c-b)} \ln \frac{c}{c-x} \end{aligned} \quad (2.67)$$

εἴτε

$$kt = \frac{-\ln \left[\left(\frac{a}{a-x} \right)^{b-c} \left(\frac{b}{b-x} \right)^{c-a} \left(\frac{c}{c-x} \right)^{a-b} \right]}{(a-b)(b-c)(c-a)} \quad (2.68)$$

Εἰς τὴν ἀέριον φάσιν ἀντιδράσεις τρίτης τάξεως εἶναι ἀρκετά σπάνιαι, ἀλλὰ ὄχι τόσον ἀσυνήθειαι ἐν διαλύματι. Αἱ περισσό - τεραι ἐξ αὐτῶν ἀνήκουν εἰς τὴν κατηγορίαν ἴσων ἀρχικῶν συγκεντρώσεων ἢ εἶναι τῆς μορφῆς

$$-\frac{dc_A}{dt} = kc_A^2 c_B \quad (2.69)$$

$$\text{εΐτε} \quad -\frac{dc_A}{dt} = kc_A c_B^2 \quad (2.70)$$

2.3.5. Άντιδράσεις n τάξεως

Δι' αντιδράσεις n τάξεως, μέ ίσας άρχικάς συγκεντρώσεις, ή κινητική έξίσωσις εΐναι:

$$\frac{dx}{dt} = k(\alpha-x)^n \quad (2.71)$$

$$\text{εΐτε} \quad \frac{dx}{(\alpha-x)^n} = k dt \quad (2.72)$$

Δι' ολοκληρώσεως λαμβάνομεν:

$$\frac{1}{n-1} \cdot \frac{1}{(\alpha-x)^{n-1}} = kt + C \quad (2.73)$$

Διά $t=0$, $x=0$, ότε

$$C = \frac{1}{(n-1)\alpha^{n-1}} \quad (2.74)$$

"Αρα:

$$kt = \frac{1}{n-1} \left[\frac{1}{(\alpha-x)^{n-1}} - \frac{1}{\alpha^{n-1}} \right] \quad (2.75)$$

Ή έξίσωσις αύτή ίσχύει δι' οϊανδήποτε τιμήν του n , έκτός της τιμής $n=1$.

Έκ της έξισώσεως αύτης λαμβάνομεν τον χρόνον υποδιπλασιασμοΰ $t_{1/2}$, θέτοντες $x=\alpha/2$. "Ητοι:

$$t_{1/2} = \frac{1}{k(n-1)} \left[\left(\frac{2}{\alpha} \right)^{n-1} - \left(\frac{1}{\alpha} \right)^{n-1} \right] \Rightarrow t_{1/2} = \frac{2^{n-1} - 1}{(n-1)k\alpha^{n-1}} \quad (2.76)$$

Παρατηροΰμεν ότι τό $t_{1/2}$ εΐναι α) αντιστρόφως ανάλογον της σταθεράς k και β) αντιστρόφως ανάλογον της $(n-1)$ δυνάμεως της άρχικής συγκεντρώσεως.

Ή έξάρτησις του $t_{1/2}$ έκ της άρχικής συγκεντρώσεως εΐναι ιδιαιτέρας σπουδαιότητος. Προφανώς, δι' όλας τάς τιμάς του n , ίσχύει:

$$t_{1/2} = f(n,k) / \alpha^{n-1} \quad (2.77)$$

όπου $f(n,k)$ είναι συνάρτησις τών n καί k καί, έπομένως, σταθερά διά δεδομένην αντίδρασιν είς σταθεράν θερμοκρασίαν.

Έκ ταύτης λαμβάνομεν:

$$\ln t_{1/2} = \ln f - (n-1) \ln a \quad (2.78)$$

Κατά συνέπειαν ή γραφική παράστασις $\ln t_{1/2} = f(\ln a)$ δίδει εύθεϊαν γραμμήν μέ κλίσιν $1-n$.

Δι' έφαρμογής τής έξιςώσεως (2.78) διά δύο ζεύγη τιμών $t_{1/2}$, α π.χ. $t_{1/2}$ καί a καί $t'_{1/2}$ καί a' καί άφαιρέσεως τής μιās έξιςώσεως έκ τής έτέρας, ό όρος $\ln f$ άπαλείφεται.

Λύοντες ώς πρός n λαμβάνομεν:

$$n = 1 + \frac{\log t'_{1/2} - \log t_{1/2}}{\log a - \log a'} \quad (2.79)$$

έκ τής οποίας ή τάξις τής αντιδράσεως δύναται νά ύπολογισθή έκ τών τιμών δύο πειραμάτων μέ δύο διαφόρους άρχικās συγκεντρώσεις.

Άλλά ή έξιςωσις (2.79) δύναται νά έφαρμοσθή καί διά τόν χρόνον t_y , ό όποϊος άπαιτεϊται ίνα τό αντιδρᾶσαν ποσοστόν γίνη ίσον πρός y , ότε ή συγκέντρωσις άπό τήν άρχικήν τιμήν a έλαττοῦται είς $a(1-y)$, ήτοι διά τόν χρόνον έπιτελέσεως ώρισμένου ποσοστοῦ τής αντιδράσεως ώς π.χ. $y = \frac{1}{4}, \frac{1}{3}, \frac{3}{4}$ κλπ. Είς τήν περίπτωσιν αὐτήν θά έχωμεν:

$$n = 1 + \frac{\log t_y - \log t_y'}{\log a - \log a'} \quad (2.80)$$

Έπί παραδείγματι, έστω ότι διά τήν έπιτέλεσιν τοῦ 25% ($y = \frac{1}{4}$) μιās αντιδράσεως έχομεν: $a = 0,075 \frac{\text{mole}}{\text{lit}}$, $y = \frac{1}{4}$, $t_y = 10 \text{ sec}$, $a' = 0,025 \frac{\text{mole}}{\text{lit}}$, $t'_y = 30 \text{ sec}$. Άρα:

$$n = 1 + \frac{\log 30 - \log 10}{\log 0,075 - \log 0,025} = 2$$

Άλλά καί δύο ή περισσότερα χρονικά διαστήματα, είς έν μόνον πείραμα, δύναται νά χρησιμοποιοηθοῦν καθ' όμοιον τρόπον,

ὕπὸ τὴν προϋπόθεσιν ὅτι ἡ προκύπτουσα συγκέντρωσις εἰς τὸ τέλος δεδομένου χρονικοῦ διαστήματος θὰ θεωρηθῆ ὡς ἡ ἀρχικὴ τιμὴ διὰ τὸ νέον χρονικὸν διάστημα. Τὸ σχῆμα (2.5) ἀποδίδει ἓν τοιοῦτον πείραμα, δι' ἀντιδράσεις δευτέρας τάξεως καὶ $t_2=3t_1$.

Προφανῶς ἐάν t_1 ἀντιστοιχῆ εἰς τὴν συγκέντρωσιν $a(1-y)$ τότε ὁ χρόνος t_2 ἀντιστοιχεῖ εἰς συγκέντρωσιν $a(1-y)^2$. Ὅμοίως $t_y = t_2 - t_1$ καὶ $t_y = t_1$

$$\text{ἄρα: } \frac{t_y}{t_y} = \frac{t_2 - t_1}{t_1} = \frac{t_2}{t_1} - 1$$

καὶ ἄρα ἡ ἐξίσωσις (2.80) γράφεται:

$$n = 1 + \frac{\log [t_2/t_1 - 1]}{\log [1/(1-y)]} \quad (2.81)$$

Ἐκ τοῦ σχήματος (2.5) ἔχομεν $t_2/t_1=3$ καὶ $y=\frac{1}{2}$. Ἐπομένως:

$$n = 1 + \frac{\log 2}{\log 2} = 2$$

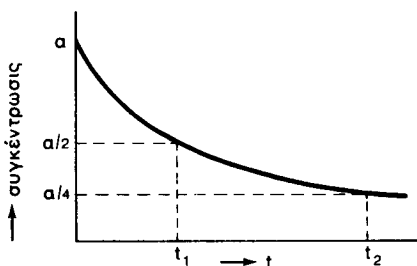
Διὰ μεγαλύτεραν ἀκρίβειαν, τὸ y δέν πρέπει νά εἶναι πολὺ μικρόν, ἀλλά, γενικῶς, νά εἶναι μικρότερον τοῦ $\frac{1}{2}$. Ἐπί παραδείγματι διὰ $y=0,2$ οἱ χρόνοι t_1 καὶ t_2 θὰ εἶναι οἱ χρόνοι οἱ ὁποῖοι ἀπαιτοῦνται ἵνα ἡ συγκέντρωσις ἐλαττωθῆ εἰς τὰ 0,80 καὶ 0,64 τῆς ἀρχικῆς αὐτῆς τιμῆς.

Πρέπει νά τονισθῆ ὅτι ὄλα τ' ἀνωτέρω ἰσχύουν ἐφ' ὅσον ἡ ἔκφρασις τῆς ταχύτητος τῆς ἀντιδράσεως δίδεται ὑπὸ τῆς γενικῆς σχέσεως

$$\frac{dx}{dt} = k(a-x)^n$$

2.4. Διαφορική μέθοδος

Εἶδομεν ὅτι ἡ ταχύτης δεδομένης ἀντιδράσεως σχετίζεται μετὰ τὴν συγκέντρωσιν τοῦ ἀντιδρωῦτος συστατικοῦ διὰ τῆς



σχ. 2.5

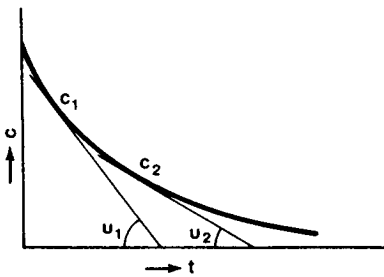
$$-\frac{dc}{dt} = u = kc^n \tag{2.82}$$

Λογαριθμίζοντας λαμβάνομεν:

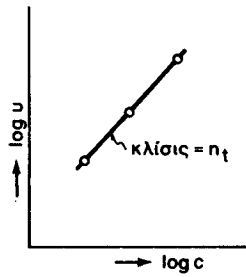
$$\ln u = \ln k + n \ln c \tag{2.83}$$

Ἡ μέθοδος δύναται νά χρησιμοποιηθῆ κατὰ δύο τρόπους:

α) Εἰς ἓν ὠρισμένον πείραμα ἡ ταχύτης εὐρίσκεται ἐκ τῆς κλίσεως τῆς καμπύλης $c=f(t)$ διὰ διαφόρους χρόνους t . Ἐάν ἤδη θέσωμεν τὸν λογάριθμον τῆς ταχύτητος, $\log u$, ἔναντι τοῦ λογαρίθμου τῆς ἀντιστοίχου συγκεντρώσεως, λαμβάνομεν, βάσει τῆς ἔξισώσεως (2.83), εὐθεΐαν μέ κλίσιν τὴν τάξιν τῆς ἀντιδράσεως, Σχῆμα (2.6α, 2.6β).



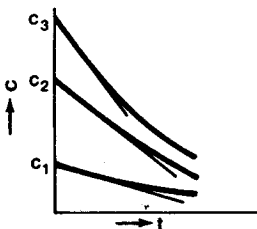
Σχ. 2.6α



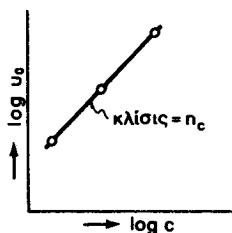
Σχ. 2.6β

Κατὰ τὸν Letort, ἡ τάξις αὐτὴ ἀναφέρεται ὡς τάξις συναρτήσεως τοῦ χρόνου, n_t (χρονικὴ τάξις).

β) Ἐάν ἤδη θεωρήσωμεν μόνον τὴν ἀρχικὴν ταχύτητα $(-\frac{dc}{dt})_0$, δηλαδή τὴν κλίσιν τῆς καμπύλης $c=f(t)$ εἰς τὴν ἀρχὴν τῆς ἀντιδράσεως, δυνάμεθα νά λάβωμεν, διὰ διαφόρους ἀρχικὰς συγκεντρώσεις, διαφόρους ἀρχικὰς ταχύτητας. Τοῦτο καταφαίνεται εἰς τὸ σχῆμα (2.7α, 2.7β).



Σχ. 2.7α



Σχ. 2.7β

Ὁ λογάριθμος τῶν ἀρχικῶν ταχυτήτων ἔναντι τοῦ λογαρίθμου τῶν ἀρχικῶν συγκεντρώσεων, εἰς διάφορα πειράματα, δίδει βάσει τῆς ἐξισώσεως (2.83), εὐθεῖαν μέ κλίσιν τὴν τάξιν n_c . Ἐπειδὴ εἰς τὴν ἀρχὴν τῆς ἀντιδράσεως δέν ἔχει σχηματισθῆ ὑπολογίσιμος ποσότης προϊόντων ἢ ἐνδιαμέσων, ὁ ὑπολογισμὸς τῆς ἀρχικῆς ταχύτητος ὁδηγεῖ εἰς τάξιν ἢ ὁποία χαρακτηρίζεται ὡς ἀληθῆς τάξις, n_c , ἢ τάξις συναρτήσῃ τῆς συγκεντρώσεως.

Διὰ δεδομένην ἀντίδρασιν αἱ δύο αὐταὶ τάξεις δέν εἶναι πάντοτε ἴσαι. Ἐπὶ παραδείγματι κατὰ τὴν θερμικὴν διάσπασιν τῆς ἀκεταλδεϋδης ὁ Letort εὔρεν ὅτι ἡ τάξις n_c , ὡς πρὸς τὴν συγκέντρωσιν, εἶναι $3/2$. Ἡ τάξις n_1 (χρονικὴ τάξις), εἶναι 2. Ἡ μεγαλύτερα τάξις ὡς πρὸς τὸν χρόνον ὑποδηλοῖ μεγαλύτεραν πτῶσιν τῆς ταχύτητος ἀντιδράσεως, λόγῳ τῆς παρουσίας ἐνδιαμέσου τινός εἰς τὴν ἀντίδρασιν μέ ἰδιότητος παρεμποδιστοῦ. Ἀντιθέτως ἐάν ἡ τάξις n_1 εἶναι μικρότερα τῆς τάξεως n_c , τοῦτο σημαίνει μικρότεραν πτῶσιν τῆς ταχύτητος ἀντιδράσεως λόγῳ ἐνεργοποιήσεως προϊόντος τινός τῆς ἀντιδράσεως, μέ ἀποτέλεσμα τὴν ἐμφάνισιν αὐτοκαταλύσεως. Ὁ χρόνος ὑποδιπλασιασμοῦ σχετίζεται μέ τὴν τάξιν n_1 . Γενικῶς, ἐάν αἱ δύο τάξεις δέν διαφέρουν, δέν ὑπάρχει καμμία δυσκολία. Ἐάν αἱ δύο τάξεις διαφέρουν, τότε τὸ ἀποτέλεσμα ἐκ τῆς μεθόδου ὑποδιπλασιασμοῦ θά δίδῃ μὴ καθοριζομένην σαφῶς τάξιν.

2.5. Σύγκρισις τῶν δύο μεθόδων

Ἡ μέθοδος τῆς ὀλοκληρώσεως χρησιμοποιεῖται εὐρέως εἰς τὴν ἐρμηνείαν τῶν πειραματικῶν ἀποτελεσμάτων. Ἡ συνήθης διαδικασία διὰ τὸν καθορισμὸν τῆς τάξεως μιᾶς ἀντιδράσεως εἶναι νά συγκρίνωμεν τὰ πειραματικὰ ἀποτελέσματα μέ τὰς ὀλοκληρωμένας ἐξισώσεις διαφόρων τάξεων. Μολονότι ἡ μέθοδος αὕτη εἶναι ἱκανοποιητικὴ εἰς ἰδανικὰς περιπτώσεις, δυστυχῶς δέν εἶναι πάντοτε ἀξιόπιστος. Ἡ μέθοδος τῆς ὀλοκληρώσεως ἐφαρμόζεται εἰς ἓν ὠρισμένον πείραμα καὶ σχετίζεται μέ τὴν τάξιν n_1 καὶ ὄχι τὴν τάξιν n_c . Ἐάν ἡ διεργασία ἐπαναληθῇ καὶ εἰς

έτερας άρχικώς συγκεντρώσεις καί εύρωμεν διάφορον σταθεράν ταχύτητος, τουτο ύποδηλοῖ ὅτι ἡ τάξις n_c εἶναι διάφορος τῆς τάξεως n_i . Ἡ διαφορική μέθοδος εἶναι θεωρητικῶς προτιμότερα, ἀλλά ἡ κυριωτέρα δυσκολία εἶναι ὁ ἀκριβῆς προσδιορισμός τῆς κλίσεως τῆς καμπύλης. Ἐάν παρακάμψωμεν τήν δυσκολίαν αὐτήν διά τινος μεθόδου, τότε ἡ διαφορική μέθοδος εἶναι ἡ καλυτέρα. Ἐάν ἡ αντίδρασις εἶναι πολύπλοκος καί δέν ἰσχύη ἡ ἐξίσωσις ($υ=kc_a^a c_b^b \dots$), τότε ἡ μέθοδος τῆς ὀλοκληρώσεως δίδει ἐσφαλμένα ἀποτελέσματα. Ἐπί παραδείγματι μία αντίδρασις πρώτης τάξεως κατά τήν ὁποίαν τά προϊόντα ἔχουν παρεμποδιστικήν δρασίν δύνανται νά ἐμφανισθῆ ὡς αντίδρασις δεύτερας τάξεως ἐάν χρησιμοποιηθῆ ἡ μέθοδος τῆς ὀλοκληρώσεως. Εἰς τὰς περιπτώσεις αὐτάς προτιμότερα εἶναι ἡ διαφορική μέθοδος. Γενικῶς, ἐφ' ὅσον ἡ ταχύτης ἀντιδράσεως εἶναι ἀνάλογος τῶν διαφόρων δυνάμεων τῶν συγκεντρώσεων τῶν ἀντιδρώντων, ἦτοι

$$\text{ταχύτης} = kc_a^a c_b^b c_c^c \dots \quad (2.84)$$

ὁ προσδιορισμός τῆς τάξεως τῆς ἀντιδράσεως, ὡς πρὸς ἕκαστον συστατικόν, γίνεται διά τῆς καλουμένης μεθόδου τῆς ἀπομονώσεως. Δηλαδή, ἐάν τά Β καί C εὐρίσκονται εἰς μεγάλην περισσειαν ἔναντι τοῦ Α, ἡ συγκέντρωσις τῶν Β καί C παραμένει πρακτικῶς σταθερά καί εἰς τήν περίπτωσιν αὐτήν ἡ ταχύτης εἶναι ἀνάλογος μόνον τῆς c_a^a . Διά μεταβολῆς τῆς ἀρχικῆς συγκεντρώσεως τοῦ Α εὐρίσκομεν τήν τάξιν α. Ἡ διαδικασία αὐτή ἐπαναλαμβάνεται, θέτοντες ἐν περισσειᾷ τά Α καί C, διά τόν προσδιορισμόν τῆς τάξεως b κ.ο.κ.

Ἡ τάξις τῆς ἀντιδράσεως ὡς πρὸς τόν διαλύτην δέν δύναται νά προσδιορισθῆ, καθ' ὅσον ἡ συγκέντρωσις τοῦ διαλύτου, λόγφ τῆς μεγάλης περισσειᾶς τούτου, πρακτικῶς δέν μεταβάλλεται.

Εἰς τήν περίπτωσιν περισσοτέρων τοῦ ἑνός ἀντιδρώντων συστατικῶν, χρησιμοποιεῖται ἡ μέθοδος τοῦ προσδιορισμοῦ τῆς ἀρχικῆς ταχύτητος τῆς ἀντιδράσεως κατά τήν ὁποίαν αἱ συγκεντρώσεις τῶν ἀντιδρώντων τίθενται ἴσαι πρὸς τήν ἀρχικήν των τιμήν ὅτε καί ἡ ἐξίσωσις τῆς ἀρχικῆς ταχύτητος γράφεται:

$$v_{\text{αρχ}} = k(T) \prod_i [A_{oi}]^{n_i} \quad (2.85)$$

εἶτε

$$\ln v_{\text{αρχ}} = \ln k(T) + n_1 \ln [A_{o1}] + n_2 \ln [A_{o2}] + \dots + n_i \ln [A_{oi}] \quad (2.86)$$

Διατηροῦντες τὴν συγκέντρωσιν τῶν $[A_{oi}]$ σταθεράν, ἐκτός μιᾶς, εὐρίσκομεν τὴν ἐξάρτησιν τῆς ἀρχικῆς ταχύτητος τῆς ἀντιδράσεως ἐκ τῆς $[A_{oi}]$ καὶ συνεπῶς τὴν τάξιν n_i . Διάγραμμα

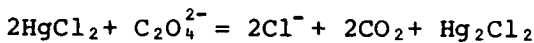
$$\ln \left(-\frac{dc}{dt} \right)_0 = f(\ln [A_{oi}])$$

δίδει εὐθεῖαν μέ κλίσιν τό n_i .

Τό αὐτό ἐπαναλαμβάνεται καὶ διὰ τὰς ἄλλας συγκεντρώσεις διὰ τὴν εὐρεσιν τῆς ὀλικῆς τάξεως n .

Δηλαδή μεταβάλλοντες ἐκάστοτε τὴν συγκέντρωσιν τοῦ ἑνός ἐκ τῶν ἀντιδρώντων συστατικῶν, ἐνῶ διατηροῦμεν τὰς ἄλλας ἀρχικὰς συγκεντρώσεις σταθεράς, εὐρίσκομεν τὴν ἀρχικὴν ταχύτητα τῆς ἀντιδράσεως. Τοῦτο καθίσταται σαφές διὰ τοῦ κατωτέρω παραδείγματος:

Ἡ χημικὴ ἐξίσωσις διὰ τὴν ἀντίδρασιν μεταξὺ ὀξαλικῶν ἰόντων καὶ HgCl_2 εἶναι:



Ἡ ταχύτης ἀντιδράσεως δύναται νὰ προσδιορισθῇ ἐκ τῆς ποσότητος τοῦ καθιζάνοντος Hg_2Cl_2 . Εἰς 100°C αἱ ἀρχικαὶ ταχύτητες, ἐκφραζόμεναι ὡς συγκέντρωσις τοῦ κατὰ λεπτόν σχηματιζομένου Hg_2Cl_2 , εὐρέθησαν ὡς κάτωθι:

	HgCl_2 (M)	$\text{K}_2\text{C}_2\text{O}_4$ (M)	$\frac{dx}{dt} \cdot 10^4$
1)	0,0836	0,202	0,26
2)	0,0836	0,404	1,04
3)	0,0418	0,404	0,53

Εἰς τό πείραμα (2) ἡ συγκέντρωσις $\text{C}_2\text{O}_4^{2-}$ ἐδιπλασιάσθη ἀλλά ἡ ἀρχικὴ ταχύτης ἠξήθη κατὰ τὸν παράγοντα 4 ἐν σχέσει πρὸς τό πείραμα (1). Ἄρα ἡ ταχύτης εἶναι ἀνάλογος τῆς συγκεντρώσεως $[\text{C}_2\text{O}_4^{2-}]^2$. Εἰς τό πείραμα (3) ἡ συγκέντρωσις τοῦ HgCl_2 ἤλατ τῶν εἰς τό ἡμισυ τῆς ἀρχικῆς τῆς τιμῆς καὶ ἡ ἀρχικὴ ταχύτης

ήλατιώθη επίσης είς ήμισυ (έν σχέσει πρός τό πείραμα 2). "Α-ρα ή πειραματική κινητική έξιίσωσις είναι:

$$\frac{dx}{dt} = k [\text{HgCl}_2] [\text{C}_2\text{O}_4^{2-}]^2 \quad (2.87)$$

Γενικῶς, εάν αι άρχικαι ταχύτητες είναι $(dx/dt)_1$, $(dx/dt)_2$ και αι αντίστοιχοι άρχικαι συγκεντρώσεις $[A_{01}]$, $[A_{02}]$ του συστατικού A, τότε

$$\left(\frac{dx}{dt}\right)_1 = k [A_{01}]^\alpha [B_0]^\beta [\Gamma_0]^\gamma, \quad \left(\frac{dx}{dt}\right)_2 = k [A_{02}]^\alpha [B_0]^\beta [\Gamma_0]^\gamma \quad (2.88)$$

Διαιρουντες, λαμβάνοντες τους λογαριθμους και λύνοντες ως προς την τάξιν α εύρίσκομεν:

$$\alpha = \frac{\log\left(\frac{dx}{dt}\right)_1 - \log\left(\frac{dx}{dt}\right)_2}{\log[A_{01}] - \log[A_{02}]} \quad (2.89)$$

Καθ' όμοιον τρόπον εύρίσκομεν τά β, γ κλπ. και άρα τό n.

Η άρχική ταχύτης δύναται νά προσδιορισθῆ και διά της χρησιμοποιήσεως μιās έμπειρικῆς έξιίσωσεως είς τά πειραματικά δεδομένα, και προσδιορισμού της πρώτης παραγωγού ταύτης, είς $t=0$, συναρτήσει των σταθερών της έξιίσωσεως. Εάν αι μετρήσεις περιορίζωνται είς τό 10-20% της αντιδράσεως, τά πειραματικά δεδομένα προσαρμόζονται, μέ έπαρκῆ ακρίβειαν, είς την έξιίσωσιν

$$x = Bt + Ct^2 + Dt^3 \quad (2.90)$$

όπου x είναι ή μετρηθεΐσα μεταβολή είς την συγκέντρωσιν του αντιδρώντος συστατικού και t ό διανυθείς χρόνος, μετρούμενος από της έναρξεως της αντιδράσεως. Εάν ή x_i μετρηται μετά τό πέρας τριών ίσων διαδοχικών χρονικών διαστημάτων, t_1 , ή άρχική ταχύτης $(dx/dt)_0$ δύναται νά έκφρασθῆ συναρτήσει των μετρομένων τιμών x_i και t_1 .

Ούτως έχομεν:

- (1) $x_1 = Bt_1 + Ct_1^2 + Dt_1^3$
- (2) $x_2 = 2Bt_1 + 4Ct_1^2 + 8Dt_1^3$
- (3) $x_3 = 3Bt_1 + 9Ct_1^2 + 27Dt_1^3$

Ἐάν λύσωμεν τήν (1) ὡς πρός Dt_1^3 λαμβάνομεν:

$$(4) \quad Dt_1^3 = x_1 - Bt_1 - Ct_1^2$$

Δι' ἀντικαταστάσεως αὐτῆς εἰς τήν (2) θά ἔχωμεν:

$$\begin{aligned} x_2 &= 2Bt_1 + 4Ct_1^2 + 8x_1 - 8Bt_1 - 8Ct_1^2 \\ &= -6Bt_1 - 4Ct_1^2 + 8x_1 \end{aligned}$$

Ἐκ ταύτης προκύπτει:

$$4Ct_1^2 = -6Bt_1 + 8x_1 - x_2$$

εἶτε

$$(5) \quad Ct_1^2 = -\frac{3}{2}Bt_1 + 2x_1 - \frac{x_2}{4}$$

Δι' ἀντικαταστάσεως τῶν (4) καί (5) εἰς τήν (3) θά ἔχωμεν:

$$\begin{aligned} x_3 &= 3Bt_1 + 9 \left(-\frac{3}{2}Bt_1 + 2x_1 - \frac{x_2}{4} \right) + 27(x_1 - Bt_1 - Ct_1^2) \\ &= 3Bt_1 - \frac{27}{2}Bt_1 + 27 \cdot \frac{3}{2}Bt_1 - 27Bt_1 - 9x_1 + \frac{18}{4}x_2 \\ &= 3Bt_1 - 9x_1 + \frac{9}{2}x_2 \end{aligned}$$

Ἐπομένως:

$$\begin{aligned} B &= \frac{1}{3t_1} \left(9x_1 - \frac{9}{2}x_2 + x_3 \right) \\ &= \frac{1}{t_1} \left(3x_1 - \frac{3}{2}x_2 + \frac{1}{3}x_3 \right) \end{aligned}$$

Κατά ταῦτα, ἡ ἀρχική ταχύτης $(dx/dt)_0$ δύναται νά ἐκφρασθῆ συναρτήσῃ τῶν μετρουμένων τιμῶν x_i εἰς t_1 :

$$\left(\frac{dx}{dt} \right)_0 = B = \frac{1}{t_1} \left(3x_1 - \frac{3}{2}x_2 + \frac{1}{3}x_3 \right)$$

Ἐν πάσῃ περιπτώσει δύναται νά λεχθῆ ὅτι δέν ὑπάρχει ἀπλή, ἰδανική μέθοδος προσδιορισμοῦ τῆς τιμῆς τῆς ἀρχικῆς ταχύτητος ἐκ τῶν πειραματικῶν δεδομένων, ἀλλά θά προτιμηθῆ ἐκείνη ἡ ὁποία ἀνταποκρίνεται εἰς τήν ἀπαιτουμένην ἀκρίβειαν τῶν ἀποτελεσμάτων.

2.6. 'Αμφίδρομοι αντιδράσεις πρώτης τάξεως

'Εκ τῆς μελέτης τῆς ἐκτάσεως τῆς αντιδράσεως πρώτης τάξεως

$$\frac{x}{\alpha} = 1 - e^{-kt}$$

προκύπτει ὅτι ὁ λόγος x/α τείνει πρὸς τὴν μονάδα διὰ $t \rightarrow \infty$, τὸ ὁποῖον σημαίνει ὅτι αἱ χρησιμοποιηθεῖσαι ἐξισώσεις ἰσχύουν εἰς ἐκεῖνα τὰ συστήματα εἰς τὰ ὁποῖα ἡ ἀντίδρασις χωρεῖ, πρακτικῶς, ποσοτικῶς μέχρι τέλους. Μ' ἄλλους λόγους, ἡ θέσις τῆς ἰσορροπίας εἶναι λίαν μετατοπισμένη πρὸς τὴν πλευρὰν τῶν προϊόντων. Ὑπάρχουν ὁμως πλεῖσται ἀντιδράσεις εἰς τὰς ὁποίας, ὅταν ἀποκατασταθῇ ἡ ἰσορροπία, ἔχομεν σημαντικὴν ποσότητα ἐκ τῶν ἀντιδρώντων συστατικῶν. θεωρήσωμεν τὴν περίπτωσιν κατὰ τὴν ὁποίαν ἡ ταχύτης τῆς ἀντιστρόφου ἀντιδράσεως δέν εἶναι ἀμελητέα, καὶ ἰδιαιτέρως τὴν περίπτωσιν κατὰ τὴν ὁποίαν αἱ δύο ἀντιδράσεις εἶναι πρώτης τάξεως, ἦτοι:



$$\text{'Ανά πᾶσαν στιγμὴν ἔχομεν: } [B] = [A_0] - [A] \quad (2.92)$$

'Ἡ κινητικὴ ἐξίσωσις εἶναι:

$$-\frac{d[A]}{dt} = k_1[A] - k_{-1}[B] \quad (2.93)$$

Εἰς τὴν ἰσορροπίαν:

$$-\frac{d[A]}{dt} = 0 = k_1[A]_{eq} - k_{-1}[B]_{eq} \quad (2.94)$$

$$\text{εἴτε} \quad \frac{[B]_{eq}}{[A]_{eq}} = \frac{[A_0] - [A]_{eq}}{[A]_{eq}} = \frac{k_1}{k_{-1}} = K \quad (2.95)$$

$$\text{καὶ} \quad [A]_{eq} k_1 = k_{-1} [A_0] - k_{-1} [A]_{eq} \quad (2.96)$$

$$[A]_{eq} (k_1 + k_{-1}) = k_{-1} [A_0] \quad (2.97)$$

$$[A]_{eq} = \frac{k_{-1}}{k_1 + k_{-1}} [A_0] = \frac{1}{1 + K} [A_0] \quad (2.98)$$

'Επομένως ἡ $[A]_{eq}$ δύναται νὰ καθορισθῇ ἐκ προσδιορισμοῦ

της σταθεράς ισορροπίας.

Ἡ ἐξίσωσις (2.93), βάσει καί τῆς ἐξισώσεως (2.92), γράφεται:

$$-\frac{d[A]}{dt} = k_1[A] - k_{-1}[[A_0] - [A]] \quad (2.99)$$

Ἐκ τῆς ἐξισώσεως (2.96) ἔχομεν:

$$k_1[A]_{eq} = k_{-1} [[A_0] - [A]_{eq}]$$

καί

$$k_1 = k_{-1} \frac{[A_0] - [A]_{eq}}{[A]_{eq}} \quad (2.100)$$

Ἀντικαθιστώντες εἰς τὴν ἐξίσωσιν (2.99) εὐρίσκομεν:

$$\begin{aligned} -\frac{d[A]}{dt} &= k_{-1} [A] \frac{[[A_0] - [A]_{eq}]}{[A]_{eq}} - k_{-1} [[A_0] - [A]] \\ &= \frac{k_{-1} [[A][A_0] - [A][A]_{eq} - [A_0][A]_{eq} + [A][A]_{eq}]}{[A]_{eq}} \\ &= \frac{k_{-1} [A_0]}{[A]_{eq}} [[A] - [A]_{eq}] \end{aligned} \quad (2.101)$$

Ἐκ ταύτης ἔχομεν:

$$\int_{A_0}^A \frac{-d[A]}{[A] - [A]_{eq}} = k_{-1} \frac{[A_0]}{[A]_{eq}} \int_0^t dt \quad (2.102)$$

Ἄρα ἡ ἐξίσωσις (2.102) καθίσταται:

$$\ln \frac{[A_0] - [A]_{eq}}{[A] - [A]_{eq}} = k_{-1} \frac{[A_0]}{[A]_{eq}} t \quad (2.103)$$

βάσει δέ τῆς ἐξισώσεως (2.100) λαμβάνομεν:

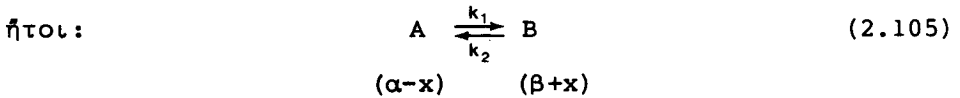
$$\ln \frac{[A_0] - [A]_{eq}}{[A] - [A]_{eq}} = (k_1 + k_{-1}) t \quad (2.104)$$

θέτοντες εἰς διάγραμμα $-\ln[[A] - [A]_{eq}] = f(t)$

λαμβάνομεν εὐθεῖαν. Ἐκ τῆς κλίσεως ὑπολογίζεται τὸ ἄθροισμα

(k_1+k_{-1}) . Έφ' ὅσον ἐκ τῶν συγκεντρώσεων ἰσορροπίας ὑπολογίζεται ὁ λόγος k_1/k_{-1} , βάσει τῆς ἐξίσωσης (2.95), εὐρίσκομεν τὰς τιμὰς k_1 καὶ k_{-1} .

Ἐάν ἡ ἀρχικὴ συγκέντρωσις τῶν A καὶ B εἶναι α καὶ β ἀντιστοίχως, μετὰ χρόνον t θὰ ἔχωμεν μεταβολὴν εἰς τὴν συγκέντρωσιν κατὰ x ,



Ἐπομένως:

$$\begin{aligned} \frac{dx}{dt} &= k_1(\alpha-x) - k_2(\beta+x) \\ &= (k_1+k_2)(A-x) \end{aligned} \quad (2.106)$$

ὅπου:

$$A = \frac{k_1\alpha - k_2\beta}{k_1+k_2} \quad (2.107)$$

Δι' ὀλοκληρώσεως, μέ ὄρια ἀπὸ $0 \rightarrow x$ καὶ $0 \rightarrow t$, ἔχομεν:

$$k_1+k_2 = \frac{1}{t} \ln \frac{A}{A-x} \quad (2.108)$$

εἴτε

$$x = A \left[1 - e^{-(k_1+k_2)t} \right] \quad (2.109)$$

Διὰ χρόνον $t=\infty$, $x_\infty=A$, ὅτε

$$x_\infty = \frac{k_1\alpha - k_2\beta}{k_1+k_2} \Rightarrow k_1(\alpha - x_\infty) = k_2(\beta + x_\infty) \quad (2.110)$$

καὶ

$$\frac{\beta + x_\infty}{\alpha - x_\infty} = \frac{k_1}{k_2} = K \quad (2.111)$$

Ἀλλὰ μετὰ χρόνον t_∞ αἱ συγκεντρώσεις $\alpha - x_\infty$ καὶ $\beta + x_\infty$ παριστοῦν τὰς συγκεντρώσεις ἰσορροπίας. Συνεπῶς

$$\frac{[B]_{eq}}{[A]_{eq}} = \frac{k_1}{k_2} = K \quad (2.112)$$

Ἐκ τῆς ἐξίσωσης (2.110) προκύπτει:

$$\left(\frac{x}{\alpha} \right)_{t_\infty} = \frac{K - \frac{\beta}{\alpha}}{K + 1} \quad (2.113)$$

Εάν $\beta=0$, ήτοι δέν έχωμεν άρχικώς τό συστατικόν Β, τότε:

$$\left(\frac{x}{a}\right)_{t_{\infty}} = \frac{K}{K+1} \quad (2.114)$$

Η σχέσης αύτή πρέπει νά συγκριθῆ μετά τῆς έξιώσεως (2.18) ή όποία δίδει $(x/a)_{t_{\infty}} = 1$.

Παρατηροῦμεν ότι ή αντίδρασις εἶναι λίαν μετατοπισμένη πρός τήν πλευράν τών προϊόντων όταν $K \gg 1$. Έφ'όσον $A=x_{\infty}$ ή έξιώσις (2.108)

$$k_1+k_2 = \frac{1}{t} \ln \frac{A}{A-x}$$

δύναται νά γραφῆ:

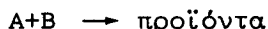
$$k_1+k_2 = \frac{1}{t} \ln \frac{x_{\infty}}{x_{\infty}-x} \quad (2.115)$$

ή όποία εἶναι όμοία πρός τήν έξιώσιν πρώτης τάξεως

$$k_1 = \frac{1}{t} \ln \frac{a}{a-x}$$

2.7. Αντιδράσεις ψευδο-πρώτης τάξεως

Θεωρήσωμεν τήν αντίδρασιν



κατά τήν όποίαν έν τών αντιδρώντων, π.χ. τό Α, εὑρίσκεται έν μεγάλη περισσειά, ήτοι $a \gg b$. Εἰς τήν περίπτωσιν αύτήν $a-x \approx a$ καί ή ταχύτης αντιδράσεως γράφεται:

$$\begin{aligned} \frac{dx}{dt} &= k(a-x)(b-x) \\ &\approx ka(b-x) = k'(b-x) \end{aligned} \quad (2.116)$$

Η σταθερά ποσότης $a-x \approx a$ περιλαμβάνεται εἰς τό k' . Οὕτως ή αντίδρασις έμφανίζεται τυπικώς ως πρώτης τάξεως καί καλεῖται ψευδοπρώτης τάξεως. Πρέπει νά σημειωθῆ ότι ή φαινομένη πρώτη τάξις τῆς αντιδράσεως αναφέρεται εἰς τήν τάξιν n_1 ως πρός τόν χρόνον (χρονική τάξις) καί όχι εἰς τήν τάξιν n_c ως πρός τήν συγκέντρωσιν ή όποία έξακολουθεῖ νά παραμένη δευ-

τέρας τάξεως. Διά διπλασιασμοῦ ἀμφοτέρων τῶν ἀρχικῶν συγκεν-
 τρώσεων τετραπλασιάζεται ἡ ἀρχικὴ ταχύτης, καθ' ὅσον ὄχι μό-
 νον διπλασιάζεται τὸ b ἀλλὰ διπλασιάζεται καὶ τὸ k' , ($2k' = 2ka$).
 Αἱ διαστάσεις τῆς σταθερᾶς k' εἶναι sec^{-1} καθ' ὅσον εἶναι τὸ
 γινόμενον τῆς σταθερᾶς k , μέ διαστάσεις $\text{c}^{-1} \text{s}^{-1}$, ἐπὶ τὴν
 συγκέντρωσιν, c . Ἡ διαφορὰ αὐτὴ μεταξὺ τῆς χρονικῆς τάξεως
 n_1 καὶ τῆς τάξεως n_c εἶναι χαρακτηριστικὴ ὄλων τῶν ἀντιδρά-
 σεων ψευδο-πρώτης τάξεως ὡς καὶ διὰ πολλὰς ἑτερογενεῖς ἀν-
 τιδράσεις.

2. 8. Παράλληλοι ἀντιδράσεις πρώτης τάξεως

Εἰς τὴν περίπτωσιν κατὰ τὴν ὁποίαν ἔχομεν τὸ σχῆμα



ἡ ταχύτης διασπάσεως τοῦ A δίδεται ὑπὸ τῆς σχέσεως

$$-\frac{d[A]}{dt} = k_1[A] + k_2[A] = (k_1 + k_2)[A] \quad (2.118)$$

$$\text{ἢ} \quad -\frac{d[A]}{[A]} = (k_1 + k_2) dt \quad (2.119)$$

δι' ὀλοκληρώσεως εὐρίσκομεν:

$$[A] = [A_0] e^{-(k_1 + k_2)t} \quad (2.120)$$

Ἡ κινητικὴ ἐξίσωσις διὰ τὸ B εἶναι:

$$\frac{d[B]}{dt} = k_1[A] = k_1[A_0] e^{-(k_1 + k_2)t} \quad (2.121)$$

$$[B] = -\frac{k_1}{k_1 + k_2} [A_0] e^{-(k_1 + k_2)t} + C$$

Διὰ $t=0$, $[B]=0$ καὶ ἐπομένως:

$$C = \frac{k_1 [A_0]}{k_1 + k_2}$$

Ἄρα:

$$[B] = \frac{k_1 [A_0]}{k_1 + k_2} \left[1 - e^{-(k_1 + k_2)t} \right] \quad (2.122)$$

Διά χρόνον $t = \infty$

$$[B] = \frac{k_1}{k_1 + k_2} [A_0] \quad (2.123)$$

Ούτω τό ποσοστόν τοῦ Α τό ὁποῖον μετετρέπη εἰς Β εἰς $t = \infty$ εἶναι $k_1 / (k_1 + k_2)$.

Ἐπειδή ἀνά πᾶσαν στιγμήν τό ἄθροισμα τῶν συγκεντρώσεων [A] [B] καί [C] πρέπει νά ἰσοῦται μέ τήν ἀρχικήν συγκέντρωσιν τοῦ Α, $[A_0]$, ἄρα, βάσει τῶν ἐξισώσεων (2.120) καί (2.122) ἔχομεν:

$$\begin{aligned} [C] &= [A_0] - [B] - [A] = [A_0] - \frac{k_1 [A_0]}{k_1 + k_2} \left[1 - e^{-(k_1 + k_2)t} \right] - A_0 e^{-(k_1 + k_2)t} \\ &= [A_0] \left[1 - e^{-(k_1 + k_2)t} \right] - \frac{k_1 [A_0]}{k_1 + k_2} \left[1 - e^{-(k_1 + k_2)t} \right] \\ &= \frac{k_2 [A_0]}{k_1 + k_2} \left[1 - e^{-(k_1 + k_2)t} \right] \end{aligned} \quad (2.124)$$

Διά $t = \infty$ εὐρίσκομεν:

$$[C] = \frac{k_2 [A_0]}{k_1 + k_2} \quad (2.125)$$

Συγκρίνοντες τήν ἐξίσωσιν αὐτήν μέ τήν ἐξίσωσιν (2.123) εὐρίσκομεν:

$$\frac{[B]}{[C]} = \frac{k_1}{k_2} \quad (2.126)$$

ἦτοι ὁ λόγος τῶν συγκεντρώσεων τῶν Β καί C ἰσοῦται πρός τόν λόγον τῶν ἀντιστοιχῶν σταθερῶν ταχυτήτων. Εἰς τήν περίπτωσιν τοιούτων παραλλήλων ἀντιδράσεων ἡ μεγαλύτερα ταχύτης καθορίζει τήν πορείαν τῆς ὅλης ἀντιδράσεως. Ἐάν $k_1 > k_2$, τότε ἡ διάσπασις τοῦ Α δίδει κυρίως Β. Πρέπει νά σημειωθῇ ὅτι οἱ ἀντιστοιχοὶ τῶν k_1 καί k_2 χρόνοι ὑποδιπλασιασμοῦ τυπικήν μόνον σημασίαν ἔχουν, καθ' ὅσον, ἐξ ὀρισμοῦ, ἔχομεν ἕνα μόνον χρόνον ὑποδιπλασιασμοῦ, τόν ὀλικόν, ὁ ὁποῖος ἰσοῦται μέ τόν

χρόνον κατά τόν ὁποῖον ἡ ποσότης τῆς οὐσίας A θά γίνῃ τό ἡμισυ τῆς ἀρχικῆς ποσότητος, ἀνεξαρτήτως τοῦ μηχανισμοῦ διασπάσεως. Δηλαδή ὁ χρόνος ὑποδιπλασιασμοῦ δέν σχετίζεται μέ τά προϊόντα. Πλέον πολύπλοκοι περιπτώσεις ἀντιμετωπίζονται κατά παρόμοιον τρόπον. Ἐπί παραδείγματι, διά τήν ἀντίδρασιν



λαμβάνομεν:

$$-\frac{d[A]}{dt} = k[A], \quad k=k_1+k_2+k_3 \quad (2.128)$$

$$\text{καί} \quad [A] = [A_0] e^{-kt} \quad (2.129)$$

Ὁμοίως

$$\frac{d[B]}{dt} = k_1[A] = k_1[A_0] e^{-kt} \Rightarrow B = -\frac{k_1[A_0] e^{-kt}}{k} + C$$

εἴτε

$$[B] = [B_0] + \frac{k_1[A_0]}{k} (1 - e^{-kt}) \quad (2.130)$$

Ὁμοίως

$$[C] = [C_0] + \frac{k_2[A_0]}{k} (1 - e^{-kt}) \quad (2.131)$$

$$[D] = [D_0] + \frac{k_3[A_0]}{k} (1 - e^{-kt}) \quad (2.132)$$

$$\text{Ἐάν } [B_0] = [C_0] = [D_0] = 0, \quad \text{θά ἔχωμεν} \quad \frac{[C]}{[B]} = \frac{k_2}{k_1}, \quad \frac{[D]}{[B]} = \frac{k_3}{k_1}$$

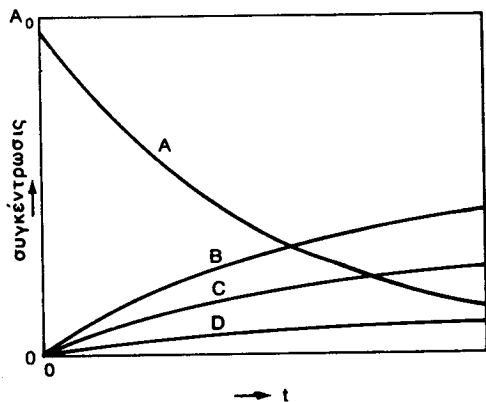
εἴτε

$$[B] : [C] : [D] = k_1 : k_2 : k_3 \quad (2.133)$$

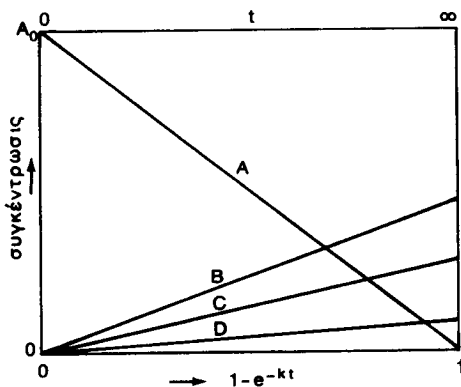
Δηλαδή τά προϊόντα εὐρίσκονται εἰς σταθεράς ἀναλογίας, ἀνεξαρτήτως τοῦ χρόνου καί τῆς ἀρχικῆς συγκεντρώσεως.

Ἡ γραφική παράστασις $c=f(t)$ δίδεται εἰς τό σχῆμα (2.8).

Ὁμοίως ἡ γραφική παράστασις $c=f(1-e^{-kt})$ δίδει εὐθείας γραμμάς, σχῆμα (2.9). Τοῦτο προκύπτει ἐκ τοῦ γεγονότος ὅτι ὅλαι αἱ συγκεντρώσεις μεταβάλλονται ἐκθετικῶς μετά τοῦ χρόνου καί μέ τήν αὐτήν σταθεράν k .



Σχ. 2.8



Σχ. 2.9

Ἐφ' ὅσον ἔχομεν τὴν αὐτὴν σταθερὰν k εἰς τὴν $1 - e^{-kt}$, ἔπεται ὅτι ὅλαι αἱ συγκεντρώσεις (B,C,D) θὰ ἔχουν τὸ αὐτὸ $t_{1/2}$ αὐξήσεως ($t_{1/2} = \ln 2/k$), μολονότι ἔχουν διαφόρους σταθερὰς ταχύτητας.

2.9. Ἀμφίδρομοι ἀντιδράσεις πρῶτης καὶ δευτέρας τάξεως

Θεωρήσωμεν τὴν περίπτωσιν κατὰ τὴν ὁποίαν μόρια A διασπῶνται πρὸς B καὶ C δι' ἀντιδράσεως πρῶτης τάξεως καὶ ἀνασχηματίζονται ἐκ τούτων δι' ἀντιδράσεως δευτέρας τάξεως:



Ἡ κινητικὴ ἐξίσωσις εἰς τὴν περίπτωσιν αὐτὴν, εἶναι:

$$\begin{aligned} \frac{dx}{dt} &= k_1(\alpha-x) - k_2x^2 \\ &= k_1\alpha - k_2 \left[x^2 + \left(\frac{k_1}{k_2} \right) x \right] \end{aligned} \quad (2.135)$$

εἶτε

$$\frac{1}{k_2} \frac{dx}{dt} = \frac{k_1}{k_2} \alpha - \left[x^2 + \left(\frac{k_1}{k_2} \right) x \right] \quad (2.136)$$

Διὰ προσθέσεως καὶ ἀφαιρέσεως $\frac{1}{4} \left(\frac{k_1}{k_2} \right)^2$ λαμβάνομεν:

$$\frac{1}{k_2} \frac{dx}{dt} = \left[\frac{k_1}{k_2} \alpha + \frac{1}{4} \left(\frac{k_1}{k_2} \right)^2 \right] - \left[x + \frac{1}{2} \left(\frac{k_1}{k_2} \right) \right]^2 \quad (2.137)$$

Θέτομεν

$$\left[\frac{k_1}{k_2} \alpha + \frac{1}{4} \left(\frac{k_1}{k_2} \right)^2 \right] = A^2 \quad (2.138)$$

ότε έχομεν

$$\frac{1}{k_2} \frac{dx}{dt} = A^2 - \left[x + \frac{1}{2} \left(\frac{k_1}{k_2} \right) \right]^2 \quad (2.139)$$

καί

$$\frac{dx}{\left[A - \left(x + \frac{1}{2} \frac{k_1}{k_2} \right) \right] \left[A + \left(x + \frac{1}{2} \frac{k_1}{k_2} \right) \right]} = k_2 dt \quad (2.140)$$

Χρησιμοποιούντες τήν μέθοδον τῶν μερικῶν κλασμάτων εὐρίσκομεν ὅτι ὁ παράγων δι' ἀμφοτέρα τά κλάσματα εἶναι $1/2A$ καί θά ἔχωμεν:

$$\int \frac{dx}{\left[A - \left(x + \frac{1}{2} \frac{k_1}{k_2} \right) \right]} + \int \frac{dx}{\left[A + \left(x + \frac{1}{2} \frac{k_1}{k_2} \right) \right]} = \int 2Ak_2 dt \quad (2.141)$$

Ἐκ ταύτης προκύπτει:

$$-\ln \left[A - \left(x + \frac{1}{2} \frac{k_1}{k_2} \right) \right] + \ln \left[A + \left(x + \frac{1}{2} \frac{k_1}{k_2} \right) \right] = 2Ak_2 t + C \quad (2.142)$$

Ἡ σταθερά ὁλοκληρώσεως C προσδιορίζεται ἐκ τῆς ἀρχικῆς συνθήκης, ἥτοι $x=0$ διὰ $t=0$. Ἐκτελοῦντες τὰς πράξεις εὐρίσκομεν τήν σταθεράν ταχύτητος δευτέρας τάξεως

$$k_2 = \frac{1}{2At} \ln \left[\frac{\alpha + x \left(\frac{k_2}{k_1} A - \frac{1}{2} \right)}{\alpha - x \left(\frac{k_2}{k_1} A + \frac{1}{2} \right)} \right] \quad (2.143)$$

Διὰ νά εὐρεθῇ ἡ ἔκτασις τῆς ἀντιδράσεως, x/α , εἰς χρόνον t , τροποποιούμεν τήν ἐξίσωσιν ταύτην καί λαμβάνομεν:

$$\frac{\alpha + x \left(\frac{k_2}{k_1} A - \frac{1}{2} \right)}{\alpha - x \left(\frac{k_2}{k_1} A + \frac{1}{2} \right)} = e^{2Ak_2 t} \quad (2.144)$$

εἶτε

$$\frac{x}{\alpha} = \frac{e^{2Ak_2t} - 1}{\frac{k_2}{k_1} A (e^{2Ak_2t} + 1) + \frac{1}{2} (e^{2Ak_2t} - 1)} \quad (2.145)$$

Δι' ἀντιστροφῆς τοῦ κλάσματος καὶ ἀπλοποιήσεως λαμβάνομεν:

$$\begin{aligned} \frac{\alpha}{x} &= \frac{k_2}{k_1} A \frac{e^{Ak_2t} + e^{-Ak_2t}}{e^{Ak_2t} - e^{-Ak_2t}} + \frac{1}{2} \\ &= \frac{k_2}{k_1} A \frac{2 \cosh Ak_2t}{2 \sinh Ak_2t} + \frac{1}{2} \\ &= \frac{k_2}{k_1} A \coth Ak_2t + \frac{1}{2} \end{aligned} \quad (2.146)$$

Διὰ χρόνον $t \rightarrow \infty$ $\coth Ak_2t \rightarrow 1$ καὶ ἐπομένως θὰ ἔχωμεν:

$$\begin{aligned} \left(\frac{\alpha}{x}\right)_{\infty} &= \frac{k_2}{k_1} A + \frac{1}{2} \\ &= \frac{k_2}{k_1} \left[\sqrt{\frac{k_1}{k_2} \alpha + \frac{1}{4} \left(\frac{k_1}{k_2}\right)^2} \right] + \frac{1}{2} \end{aligned} \quad (2.147)$$

εἶτε

$$\left(\frac{\alpha}{x}\right)_{\infty} - \frac{1}{2} = \sqrt{\frac{k_2}{k_1} \alpha + \frac{1}{4}} \quad (2.148)$$

καὶ

$$\left(\frac{x}{\alpha}\right)_{\infty} = \left[\frac{1}{2} + \frac{k_2}{k_1} A \right]^{-1} \quad (2.149)$$

Ἐκ ταύτης λαμβάνομεν:

$$\left[\frac{x^2}{\alpha - x} \right]_{\infty} = \frac{k_1}{k_2} = K \quad (2.150)$$

Εἰς πολλά συστήματα τῆς ἀνωτέρω κατηγορίας, εἰς τὰ ὁποῖα ἡ συγκέντρωσις τῶν προϊόντων εἶναι μικρά, δυνάμεθα νὰ λάβωμεν τό $(\alpha - x) \approx \alpha$ ὡς σταθερόν. Τοῦτο ἀπλοποιεῖ τὴν διαφορικὴν ἐξίσωσιν

$$\frac{dx}{dt} = k_1 \alpha - k_2 x^2 = k_2 (B^2 - x^2) \quad (2.151)$$

ὅπου

$$B = \sqrt{\frac{k_1}{k_2}} \alpha \quad (2.152)$$

καί ἡ ὁποία δι' ὄλοκληρώσεως δίδει:

$$k_2 = \frac{1}{2Bt} \ln \frac{B+x}{B-x} \quad (2.153)$$

Διὰ νά εὔρωμεν τήν ἔκτασιν τῆς ἀντιδράσεως λύομεν ὡς πρός x . Ἐκ τῆς προηγουμένης ἐξίσωσως λαμβάνομεν:

$$\frac{B+x}{B-x} = e^{2Bk_2t} \Rightarrow x = B \frac{e^{2Bk_2t} - 1}{e^{2Bk_2t} + 1} \quad (2.154)$$

Δι' ἐκτελέσεως τῶν σχετικῶν πράξεων προκύπτει:

$$x = B \tanh Bk_2t \quad (2.155)$$

Διὰ $t \rightarrow \infty$, $\tanh Bk_2t \rightarrow 1$

καί συνεπῶς:

$$x_{\infty} = B = \sqrt{\frac{k_1}{k_2}} \alpha \quad (2.156)$$

2.10. Ἀμφίδρομοι ἀντιδράσεις δευτέρας τάξεως

θεωρήσωμεν τήν ἀμφίδρομον ἀντίδρασιν δευτέρας τάξεως



$$(a-x) \quad (\beta-x) \quad x \quad x$$

Ἐάν αἱ ἀρχικαί συγκεντρώσεις τῶν A καί B εἶναι a καί β ἀντιστοίχως θά ἔχωμεν τήν διαφορικήν ἐξίσωσιν:

$$\frac{dx}{dt} = k_2 (a-x) (\beta-x) - k_{-2} x^2 \quad (2.158)$$

$$= (k_2 - k_{-2}) \left[x^2 - \frac{k_2 (a+\beta)}{k_2 - k_{-2}} x + \frac{k_2 a\beta}{k_2 - k_{-2}} \right]$$

$$= (k_2 - k_{-2}) \left[\left[x - \frac{1}{2} \frac{k_2 (a+\beta)}{k_2 - k_{-2}} \right]^2 - \frac{k_2^2 (a-\beta)^2 + 4k_2 k_{-2} a\beta}{[2(k_2 - k_{-2})]^2} \right]$$

$$= (k_2 - k_{-2}) [(x-A)^2 - B^2] \quad (2.159)$$

όπου
$$A = \frac{1}{2} \frac{k_2(\alpha + \beta)}{k_2 - k_{-2}} = \frac{1}{2} \frac{(\alpha + \beta)}{1 - K} \quad (2.160)$$

$$B = \frac{1}{2} \frac{k_2}{k_2 - k_{-2}} \sqrt{(\alpha - \beta)^2 + 4 \frac{k_{-2}}{k_2} \alpha \beta}$$

$$= \frac{1}{2} \frac{1}{1 - K} \sqrt{(\alpha - \beta)^2 + 4K\alpha\beta} \quad (2.161)$$

καί
$$K = \frac{k_{-2}}{k_2} \quad (2.162)$$

Ἡ διαφορική κινητική ἐξίσωσις (2.159) δύναται νά γραφῆ ὑπό τήν μορφήν:

$$\frac{dx}{(x-A+B)(x-A-B)} = (k_2 - k_{-2}) dt \quad (2.163)$$

Χρησιμοποιοῦντες τήν μέθοδον τῶν μερικῶν κλασμάτων ἔχομεν:

$$\frac{1}{(x-A+B)(x-A-B)} = -\frac{\Gamma}{(x-A+B)} + \frac{\Delta}{(x-A-B)} \quad (2.164)$$

Ἐκ ταύτης προκύπτει:

$$\Gamma = -\frac{1}{2B}, \quad \Delta = \frac{1}{2B} \quad (2.165)$$

Ἐπομένως ἔχομεν:

$$\int \frac{dx}{(x-A+B)(x-A-B)} \Rightarrow -\int \frac{dx}{x-A+B} + \int \frac{dx}{x-A-B} = \int 2B(k_2 - k_{-2}) dt \quad (2.166)$$

καί

$$-\ln(x-A+B) + \ln(x-A-B) = 2B(k_2 - k_{-2})t + C \quad (2.167)$$

Διά $t=0, x=0$

Ἄρα:

$$C = -\ln(-A+B) + \ln(-A-B)$$

$$= \ln(A-B) - \ln(A+B) \quad (2.168)$$

Ἀλλά

$$\ln \frac{(x-A-B)}{(x-A+B)} = \ln \frac{(A+B-x)}{(A-B-x)} \quad (2.169)$$

καί συνεπῶς:

$$\begin{aligned}
 t &= \frac{1}{2B(k_2 - k_{-2})} \ln \left[\frac{(A-B)(A+B-x)}{(A+B)(A-B-x)} \right] \\
 &= \frac{1}{2B(k_2 - k_{-2})} \ln \left[\frac{1 - \left(\frac{x}{A+B}\right)}{1 - \left(\frac{x}{A-B}\right)} \right] \quad (2.170)
 \end{aligned}$$

Διά νά ἐκφράσωμεν τό x συναρτήσει τοῦ t λαμβάνομεν ὑπ' ὄψιν τὰς ἐξισώσεις (2.160) καί (2.161).

$$A^2 = \frac{1}{4} \frac{(\alpha + \beta)^2}{(1-K)^2}, \quad B^2 = \frac{1}{4(1-K)^2} [(\alpha - \beta)^2 + 4\alpha\beta]$$

ὅτε

$$A^2 - B^2 = \frac{4\alpha\beta}{4(1-K)^2} (1-K) = \frac{\alpha\beta}{1-K} \quad (2.171)$$

Ἐπομένως:

$$x = \frac{\alpha\beta}{1-K} \left[A+B \left[\frac{e^{2(k_2 - k_{-2})Bt} + 1}{e^{2(k_2 - k_{-2})Bt} - 1} \right] \right]^{-1} \quad (2.172)$$

$$= \frac{\alpha\beta}{1-K} \left[A+B \left[\frac{e^{(k_2 - k_{-2})Bt} + e^{-(k_2 - k_{-2})Bt}}{e^{(k_2 - k_{-2})Bt} - e^{-(k_2 - k_{-2})Bt}} \right] \right]^{-1}$$

$$= \frac{\alpha\beta}{1-K} \left[A+B \coth [(k_2 - k_{-2})Bt] \right]^{-1} \quad (2.173)$$

$$\text{Διά } t \rightarrow \infty, \quad x_\infty = A-B \quad (2.174)$$

$$\text{καθ' ὅσον τότε: } \coth(k_2 - k_{-2})Bt \rightarrow 1$$

Ὄταν $\alpha = \beta$ θά ἔχωμεν:

$$A = \frac{\alpha}{1-K} \quad \text{καί} \quad B = \frac{\alpha\sqrt{K}}{1-K} \quad (2.175)$$

Ἐπομένως ἡ ἐξίσωσις (2.170) ἀπλοποιεῖται εἰς τήν

$$k_2 t = \frac{1}{2\alpha\sqrt{K}} \ln \left[\frac{1 - \frac{x}{\alpha} (1 - \sqrt{K})}{1 - \frac{x}{\alpha} (1 + \sqrt{K})} \right] \quad (2.176)$$

Άρα:

$$\frac{x}{\alpha} = \left[1 + \sqrt{\frac{k_{-2}}{k_2} \coth^2(\alpha t \sqrt{k_2 k_{-2}})} \right]^{-1} \quad (2.177)$$

Διά $t \rightarrow \infty$, $\coth(\alpha t \sqrt{k_2 k_{-2}}) \rightarrow 1$ (2.178)

καί θά έχωμεν:

$$\left(\frac{x}{\alpha}\right)_{\infty} = \left[1 + \sqrt{\frac{k_{-2}}{k_2}} \right]^{-1} = \frac{1}{1+\sqrt{K}} \quad (2.179)$$

εἶτε $\left(\frac{\alpha}{x}\right)_{\infty} = 1 + \sqrt{K}$ (2.180)

Άρα: $\left(\frac{\alpha-x}{x}\right)_{\infty} = \sqrt{K}$ (2.181)

καί $\left(\frac{\alpha-x}{x}\right)_{\infty}^2 = K$ (2.182)

Όταν τά μόρια Α καί Β εἶναι χημικῶς ὁμοία, ὅτε καί $\alpha = \beta$, αἱ σχέσεις πρέπει νά τροποποιηθοῦν λόγῳ τοῦ γεγονότος ὅτι ἡ αὐξησης τῆς συγκεντρώσεως ἐκάστου προϊόντος εἶναι τώρα μόνον τό ἡμισυ τῆς ἐλαττώσεως τῆς συγκεντρώσεως τοῦ ἀντιδρώντος. Τοῦτο καθίσταται σαφές ὅταν ἡ ἐξίσωσις γραφῆ:



Ἡ διαφορική κινητική ἐξίσωσις τότε γράφεται:

$$\frac{dx}{dt} = k_2 (\alpha - x)^2 - k_{-2} \left(\frac{x}{2}\right)^2 = k_2 (\alpha - x)^2 - \frac{k_{-2}}{4} x^2 \quad (2.184)$$

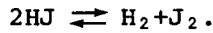
Ἡ ὀλοκληρωμένη σχέση (2.176) ὡς καί ἡ (2.177) ἰσχύουν ἐφ' ὅσον θέσωμεν, ἀντί k_{-2} , $\frac{1}{4} k_{-2}$, καί ἐπομένως, ἀντί K , $\frac{1}{4} K$. Τοῦτο καταφαίνεται ἐκ τῶν κατωτέρω ἐξισώσεων

$$\frac{dx}{dt} = 0 = k_2 (\alpha - x_e)^2 - k_{-2} x_e^2, \quad \frac{(\alpha - x_e)^2}{x_e^2} = \frac{k_{-2}}{k_2} = K \quad (2.185)$$

$$\frac{dx}{dt} = 0 = k_2 (\alpha - x_e)^2 - k_{-2} \left(\frac{x_e}{2}\right)^2, \quad \frac{(\alpha - x_e)^2}{(x_e/2)^2} = \frac{k_{-2}}{k_2} = K \quad (2.186)$$

$$\frac{(\alpha - x_e)^2}{x_e^2} = \frac{k_{-2}}{4k_2} = \frac{K}{4} \quad (2.187)$$

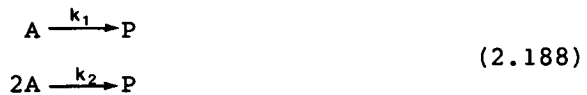
Ἡ σχέσηις αὐτὴ ἰσχύει καὶ διὰ τὴν κινητικὴν τῆς ἀντιδράσεως



Εἰς τὰς προηγουμένας ἐξισώσεις, γνωρίζοντες τὰς τιμὰς τῶν K , α , β , x , συναρτήσῃ τοῦ t , δυνάμεθα νὰ προσδιορίσωμεν τὴν σταθεράν k_2 .

2.11. Συντρέχουσαι ἀντιδράσεις πρώτης καὶ δευτέρας τάξεως

Θεωρήσωμεν ἓν ἀντιδρῶν συστατικὸν τὸ ὁποῖον διασπᾶται ταυτοχρόνως δι' ἀντιδράσεως πρώτης καὶ δευτέρας τάξεως πρὸς τὸ αὐτὸ τελικὸν προϊόν:



Ἡ διαφορικὴ κινητικὴ ἐξίσωσις γράφεται:

$$\frac{dx}{dt} = k_1(\alpha - x) + k_2(\alpha - x)^2 \quad (2.189)$$

$$= (\alpha - x) [k_1 + k_2(\alpha - x)]$$

$$= k_2(\alpha - x) \left(\frac{k_1}{k_2} + \alpha - x \right) \quad (2.190)$$

καὶ

$$\frac{dx}{(\alpha - x) \left(\frac{k_1}{k_2} + \alpha - x \right)} = k_2 dt \quad (2.191)$$

Ἐφαρμόζοντες τὴν μέθοδον τῶν μερικῶν κλασμάτων λαμβάνομεν:

$$\frac{dx}{(\alpha - x) \left(\frac{k_1}{k_2} + \alpha - x \right)} = \frac{k_2}{k_1} \left[\frac{dx}{\alpha - x} - \frac{dx}{\alpha + \frac{k_1}{k_2} - x} \right] = k_2 dt \quad (2.192)$$

Ἐπομένως:

$$\int \frac{dx}{\alpha - x} - \int \frac{dx}{\alpha + \frac{k_1}{k_2} - x} = \int k_1 dt \quad (2.193)$$

καὶ δι' ὀλοκληρώσεως λαμβάνομεν:

$$-\ln(\alpha-x) + \ln\left(\alpha + \frac{k_1}{k_2} - x\right) = k_1 t + C \quad (2.194)$$

$$\text{Διά } t=0, \quad x=0 \quad \text{καί} \quad C = -\ln\alpha + \ln\left(\alpha + \frac{k_1}{k_2}\right) \quad (2.195)$$

$$\text{Άρα: } k_1 t = \ln \left[\frac{\left(\alpha + \frac{k_1}{k_2} - x\right) \alpha}{\left(\alpha + \frac{k_1}{k_2}\right)(\alpha-x)} \right] = \ln \left[\frac{(\alpha k_2 + k_1 - k_2 x) \alpha}{(\alpha k_2 + k_1)(\alpha-x)} \right] \quad (2.196)$$

$$\text{Θέτομεν} \quad \alpha k_2 + k_1 = \frac{k_2 \alpha}{A} \quad (2.197)$$

καί άρα:

$$k_1 t = \ln \left[\frac{\left(\frac{k_2 \alpha}{A} - k_2 x\right) \alpha}{\frac{k_2 \alpha}{A} (\alpha-x)} \right] = \ln \left[\left(1 - \frac{k_2 x A}{k_2 \alpha}\right) \frac{\alpha}{(\alpha-x)} \right]$$

$$= \ln \left[\frac{(\alpha - x A) \alpha}{\alpha(\alpha-x)} \right] = \ln \left(\frac{\alpha - Ax}{\alpha-x} \right) \quad (2.198)$$

Διά νά εϋρωμεν τήν έκτασιν τής αντίδράσεως, x/α , τροποποιούμεν τήν έξίσωσιν ταύτην ώς έξής:

$$\frac{\alpha-x}{\alpha-Ax} = e^{-k_1 t} \quad (2.199)$$

$$\text{ότε} \quad x(1-Ae^{-k_1 t}) = \alpha(1-e^{-k_1 t})$$

$$\text{καί} \quad \frac{x}{\alpha} = \frac{1-e^{-k_1 t}}{1-Ae^{-k_1 t}} \quad (2.200)$$

Έκ τής έξίσώσεως αϋτής προκύπτει ότι, εάν $k_2=0$, θά έχωμεν

$$\frac{x}{\alpha} = 1 - e^{-k_1 t}$$

ώς είδομεν είς τās αντίδράσεις πρώτης τάξεως.

Έάν τό k_1 είναι μικρόν έναντι τοϋ k_2 τότε, εκ τής έξίσώσεως (2.200), δι' άναπτύξεως τής έκθετικης μορφής, προκύπτει:

$$\frac{x}{\alpha} = \frac{k_1 t + k_2 \alpha t}{1 + k_2 \alpha t}$$

Είς τό όριον, όταν k_1 είναι μηδέν, ή άνωτέρω έξίσωσις μεταπίπτει είς τήν γνωστήν ήδη σχέσηιν (2.37) αντίδράσεως δευτέρας τάξεως.

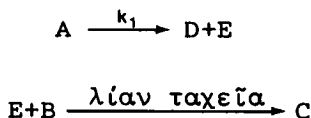
Ο χρόνος υποδιπλασιασμού ($x = \frac{1}{2} \alpha$), διά τιαύτας αντιδράσεις, είναι:

$$t_{1/2} = \frac{1}{k_1} \ln \frac{(\alpha - A\alpha/2)}{(\alpha - \alpha/2)} = \frac{1}{k_1} \ln(2 - A) \quad (2.201)$$

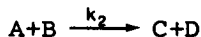
βάσει δέ τῆς (2.197)

$$t_{1/2} = \frac{1}{k_1} \ln \left[2 - \frac{k_2 \alpha}{k_1 + k_2 \alpha} \right] = \frac{1}{k_1} \ln \left[\frac{\alpha + 2k_1/k_2}{\alpha + k_1/k_2} \right] \quad (2.202)$$

Ἡ περίπτωσης συντρεχουσῶν αντιδράσεων πρώτης καί δευτέρας τάξεως ἀπαντᾶται καί εἰς ὠρισμένας ὑδρολύσεις ὀργανικῶν ἀλογονιδίων. Οὕτως ἔχομεν, ἀφ' ἑνός μὲν τὴν ἀντίδρασιν πρώτης τάξεως (S_N1 μηχανισμός, ἀντίδρασις εἰς 2 στάδια),



ἀφ' ἑτέρου δέ τὴν ἀντίδρασιν δευτέρας τάξεως (S_N2 μηχανισμός)



ὅπου A εἶναι τὸ ὀργανικόν ἀλογονίδιον καί B τὸ ὑδροξυλιόν.

Ἡ ὀλική ταχύτης ἀντιδράσεως γράφεται:

$$\frac{dx}{dt} = k_1(\alpha - x) + k_2(\alpha - x)(\beta - x)$$

Ἡ ἐξίσωσις αὕτη δύναται νά ὀλοκληρωθῆ κατὰ τόν προηγούμενον τρόπον, ὅτε λαμβάνομεν:

$$k_2 t = \frac{1}{[(k_1/k_2) + \beta - \alpha]} \ln \left[\frac{[(k_1/k_2) + \beta - x]\alpha}{[(k_1/k_2) + \beta](\alpha - x)} \right]$$

Διά $\alpha = \beta$ ἡ ἐξίσωσις αὕτη μετακίπτει εἰς τὴν (2.196).

2.12. Παράλληλοι ἀντιδράσεις πρώτης τάξεως ὀδηγοῦσαι εἰς τὸ αὐτό προϊόν



Τοιαῦται ἀντιδράσεις, ἐφ' ὅσον θεωροῦμεν μόνον τὰ ἀντιδρώντα, λαμβάνουν χώραν ἀνεξαρτήτως ἀλλήλων. Ἐάν ὁμως μετρηθῆται ἡ συγκέντρωση τοῦ κοινοῦ προϊόντος ἢ τὸ ἄθροισμα τῶν ἀντιδρώντων ἢ εὗρεςις τῶν k_1 καὶ k_2 καθίσταται πλέον πολὺπλοκος. Ἡ περίπτωση εἰς μίγματα ἀνεξαρτήτων νουκλιδίων (ὅταν ἐνδιαφερόμεθα διὰ τὴν ραδιενέργειαν τοῦ μίγματος) ἀλλὰ εἶναι ἀρκετὰ τὰ παραδείγματα ἐκ τῆς ὀργανικῆς χημείας.

Ἡ κινητικὴ ἐξίσωσις τῶν ἀντιδράσεων τούτων εἶναι:

$$-\frac{d[A]}{dt} = k_1[A] \quad \text{καὶ} \quad -\frac{d[B]}{dt} = k_2[B] \quad (2.204)$$

Ἄρα:

$$[A] = [A_0]e^{-k_1 t} \quad \text{καὶ} \quad [B] = [B_0]e^{-k_2 t} \quad (2.205)$$

καὶ

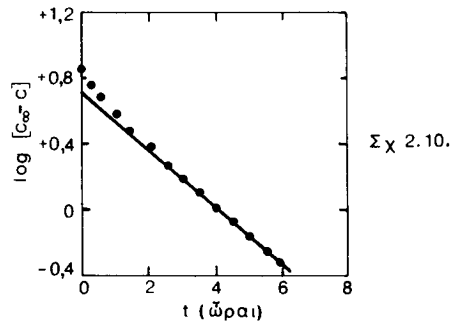
$$\begin{aligned} [C] &= [A_0] - [A] + [B_0] - [B] = [A_0] + [B_0] - [A] - [B] \\ &= [C_\infty] - [A] - [B] = [C_\infty] - [A_0]e^{-k_1 t} - [B_0]e^{-k_2 t} \end{aligned} \quad (2.206)$$

εἶτε

$$\ln[C_\infty - C] = \ln\left[[A_0]e^{-k_1 t} + [B_0]e^{-k_2 t}\right] \quad (2.207)$$

Ἡ γραφικὴ παράστασις $\ln[C_\infty - C] = f(t)$ δίδει τὴν καμπύλην, τοῦ σχήματος (2.10).

Μετά τὴν πάροδον ἀρκετοῦ χρόνου τὸ ἀντιδρῶν ταχύτερον στατικὸν ἐξαφανίζεται, π.χ. τὸ A (ὅτε $k_1 > k_2$) καὶ $e^{-k_1 t}$ καθίσταται ἀμελητέον ἔναντι τοῦ δευτέρου ὄρου καὶ ἐπομένως λαμβάνομεν:



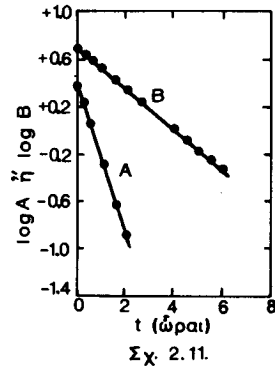
$$\ln[B] = \ln[C_\infty - C] = \ln[B_0] - k_2 t \quad (2.208)$$

Ἐκ τῆς γραφικῆς παραστάσεως $\ln[B] = f(t)$ λαμβάνομεν τὸ k_2 (κλίσις) καὶ τὸ $[B_0]$. Τὸ A ὑπολογίζεται ἐκ τῆς σχέσεως

$$[A] = [C_\infty] - [C] - [B] \quad (2.209)$$

Ἄρα ἡ γραφικὴ παράστασις $\ln[A] = f(t)$ δίδει τὸ k_1 καὶ $[A_0]$.

Είς τό σχήμα (2.11) αποδίδονται $\ln[A]=f(t)$ καί $\ln[B]=f(t)$ κεχωρισμένως. Αί σχετικαί τιμαί τῶν $[A_0]$ καί $[B_0]$ δεικνύουν ὅτι τό ἀντιδρῶν Α ἀποτελεῖ τό 35% καί τό Β τό 65% τοῦ ἀρχικοῦ μίγματος.



2.13. Διαδοχικαί ἀντιδράσεις πρώτης τάξεως

Τοιαῦται ἀντιδράσεις λαμβάνουν χώραν ὅταν τό προϊόν τῆς ἀντιδράσεως ὑφίσταται περαιτέρω ἀντίδρασιν, καί δίδει ἕτερον προϊόν κατά τό σχήμα



θεωροῦμεν ὅτι αἱ ἀντιδράσεις εἶναι πρώτης τάξεως. Ἐπομένως ἔχομεν:

$$-\frac{d[A]}{dt} = k_1[A] \quad (2.211)$$

$$\frac{d[B]}{dt} = k_1[A] - k_2[B] \quad (2.212)$$

$$\frac{d[C]}{dt} = k_2[B] \quad (2.213)$$

Ἐπιθέτομεν ὅτι εἰς χρόνον $t=0$, $[A]=[A_0]$, $[B]=[C]=0$.

Ἐκ τῆς ἐξίσωσως (2.211) λαμβάνομεν:

$$[A] = [A_0]e^{-k_1 t} \quad (2.214)$$

Ἀντικαθιστῶντες ταύτην εἰς τήν ἐξίσωσιν (2.212) λαμβάνομεν:

$$\frac{d[B]}{dt} = k_1[A_0]e^{-k_1 t} - k_2[B] \quad (2.215)$$

ἣτις περιέχει τάς δύο μεταβλητάς $[B]$ καί t . Ἡ ἐξίσωσις αὕτη πρέπει νά λυθῇ ὡς πρός $[B]$. Ἡ λύσις εἶναι τῆς μορφῆς

$$[B] = Ue^{-k_2 t} \quad (2.216)$$

όπου $U=f(t)$

Έκ ταύτης προκύπτει:

$$\frac{d[B]}{dt} = -Uk_2 e^{-k_2 t} + e^{-k_2 t} \frac{dU}{dt} \quad (2.217)$$

Αντικαθιστώντες τās εξισώσεις (2.215) καί (2.216) είς τήν εξίσωσιν (2.217) θά έχωμεν:

$$-Uk_2 e^{-k_2 t} + e^{-k_2 t} \frac{dU}{dt} = k_1 [A_0] e^{-k_1 t} - k_2 U e^{-k_2 t} \quad (2.218)$$

είτε
$$e^{-k_2 t} \frac{dU}{dt} = k_1 [A_0] e^{-k_1 t} \quad (2.219)$$

καί
$$\frac{dU}{dt} = k_1 [A_0] e^{-(k_1 - k_2)t} \quad (2.220)$$

Δι' ολοκληρώσεως λαμβάνομεν:

$$U = \frac{k_1}{k_2 - k_1} [A_0] e^{-(k_1 - k_2)t} + C \quad (2.221)$$

Ἡ σχέσηίς αὕτη μετά τῆς (2.216) δίδει:

$$[B] = U e^{-k_2 t} = \frac{k_1}{k_2 - k_1} [A_0] e^{-k_1 t} + C e^{-k_2 t} \quad (2.222)$$

Διά $t=0, [B]=0$ καί

$$C = -\frac{k_1}{k_2 - k_1} [A_0] \quad (2.223)$$

Ἄρα:

$$[B] = \frac{k_1}{k_2 - k_1} [A_0] [e^{-k_1 t} - e^{-k_2 t}] \quad (2.224)$$

Ἐπειδή ἰσχύει

$$[A_0] = [A] + [B] + [C] \quad (2.225)$$

ἔπεται ὅτι:

$$\begin{aligned} [C] &= [A_0] - [A] - [B] \\ &= [A_0] \left[1 - e^{-k_1 t} - \frac{k_1}{k_2 - k_1} (e^{-k_1 t} - e^{-k_2 t}) \right] \\ &= [A_0] \left[1 - \frac{k_2 e^{-k_1 t} - k_1 e^{-k_2 t}}{k_2 - k_1} \right] \end{aligned} \quad (2.226)$$

Έάν $k_2 \gg k_1$

$$[C] = [A_0] [1 - e^{-k_1 t}] \quad (2.227)$$

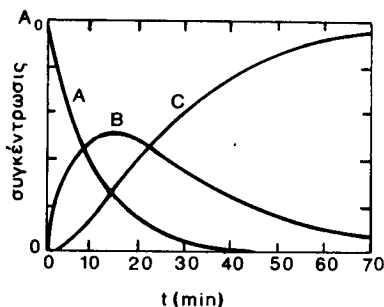
καί ἡ παρεμβολή τοῦ ἐνδιαμέσου B δέν ἔχει κινητικὴν σημασίαν. Ἡ ταχύτης καθορίζεται ἀπὸ τὴν k_1 καί τὸ σύστημα συμπεριφέρεται ὡς $A \rightarrow C$. Ἐάν $k_1 \gg k_2$, τὸ B θά συσσωρεύε-ται εἰς τὸ σύστημα καί ἡ καμπύλη σχηματισμοῦ τοῦ C θά δεικνύη χαρακτηριστικὴν περίοδον ἐπώασης. Εἰς τὴν περίπτω-σιν ταύτην

$$[C] = [A_0] [1 - e^{-k_2 t}] \quad (2.228)$$

καί ἡ ταχύτης καθορίζεται ἀπὸ τὴν k_2 . Διὰ $k_2 \approx k_1$ θά ἔχωμεν ἐνδιάμεσον κατάστασιν.

Ἡ μεταβολὴ τῶν συγκεντρώσεων $[A]$, $[B]$, $[C]$ δίδεται εἰς τὸ σχῆμα (2.12).

Παρατηροῦμεν ὅτι ἡ συ-κέντρωσις τοῦ A ἐλαττοῦται ἐκθετικῶς μετὰ τοῦ χρόνου, συμφώνως πρὸς τὴν ἐξίσωσιν (2.214). Ἡ συκέντρωσις τοῦ B, ἀρχίζουσα ἀπὸ τῆς μηδενικῆς τιμῆς διὰ $t=0$, διέρχεται δι' ἐνός μεγίστου καί μετὰ ταῦτα ἐλαττοῦται ἀσυμπτωτικῶς πρὸς τὸ μηδέν, καθ'



Σχ. 2.12.

ὅσον τὸ B μεταπίπτει εἰς C. Ἡ ταχύτης σχηματισμοῦ τοῦ C εἶναι, ἀνά πᾶσαν στιγμὴν, ἀνάλογος τῆς συγκεντρώσεως τοῦ B καί συνεπῶς ἀρχικῶς ἡ ταχύτης σχηματισμοῦ εἶναι περίπου μηδέν, διέρχεται δι' ἐνός μεγίστου, ὅταν ἡ συκέντρωσις τοῦ B εἶναι μεγίστη,

$$\frac{d[C]}{dt} = k_2 [B] \quad (2.213)$$

$$\frac{d^2 [C]}{dt^2} = k_2 \frac{d[B]}{dt} = 0 \quad (2.229)$$

καί ἀκολούθως πίπτει πρὸς τὸ μηδέν. Ἡ ὑπαρξίς μιᾶς περιό-

δου έπώσεως είς τό άρχικόν στάδιον είναι έμφανής. Έπομένως ή καμπύλη τής συγκεντρώσεως του C έχει τήν μορφήν \int μέ ση-
 μείον καμπής $\frac{d^2[C]}{dt^2} = k_2 \frac{d[B]}{dt} = 0$.

Ή έμφάνισις τής περιόδου έπώσεως άποτελεί ένδειξιν ότι τό προϊόν τής χημικής αντίδράσεως δέν σχηματίζεται κατ' εύ-
 θεϊαν αλλά διά σχηματισμού ένδιαμέσου τινός.

Είς τήν περίπτωσιν κατά τήν όποϊαν $[B_0] \neq 0$ θά έχωμεν:

$$[B] = [B_0] e^{-k_2 t} + \frac{k_1}{k_2 - k_1} [A_0] (e^{-k_1 t} - e^{-k_2 t}) \quad (2.230)$$

είτε

$$\frac{[B]}{[B_0]} = e^{-k_2 t} + \frac{[A_0] / [B_0]}{1 - k_2 / k_1} (e^{-k_2 t} - e^{-k_1 t}) \quad (2.231)$$

Είναι ένδιαφέρον νά μελετήσωμεν τās λύσεις γραφικώς, σχ.(2.13). Ή καμπύλη του A είναι ή γνωστή έκθετική καμπύλη αντίδράσεως πρώτης τάξεως. Ή συμπεριφορά του B είναι περισσότερο πολύ-
 πλοκος και έξαρτάται έκ τών άρχικών συγκεντρώσεων $[A_0]$ και $[B_0]$ και τών σταθερών ταχυτήτων k_1 , k_2 .

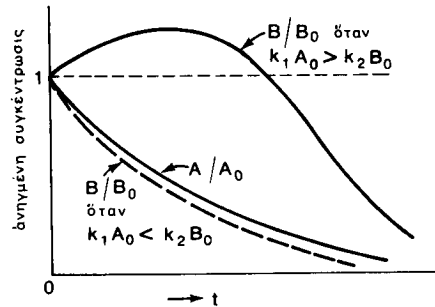
Ή έμφάνισις του μεγίστου είς τήν καμπύλην $[B] / [B_0] = f(t)$ εύ-
 ρίσκεται έκ τής σχέσεως

$$\frac{d[B/B_0]}{dt} = 0 = -k_2 e^{-k_2 t} + \frac{[A_0]}{[B_0]} \frac{1}{1 - k_2 / k_1} (-k_2 e^{-k_2 t} + k_1 e^{-k_1 t}) \quad (2.232)$$

Έκ ταύτης προκύπτει ότι:

$$k_2 \left[\frac{[B_0](k_2 - k_1) - [A_0]k_1}{k_1[A_0]} \right] = -k_1 e^{(k_2 - k_1)t} \quad (2.233)$$

$$(k_2 - k_1)t = \ln \left[\frac{k_2 [k_1 [A_0] - (k_2 - k_1) [B_0]]}{[A_0] k_1^2} \right]$$



Σχ. 2.13

$$= \ln \frac{k_2}{k_1} \left[1 - \frac{k_2}{k_1} \frac{[B_0]}{[A_0]} + \frac{[B_0]}{[A_0]} \right] \quad (2.234)$$

καί συνεπώς:

$$t_{\max} = \frac{1}{k_2 - k_1} \ln \frac{k_2}{k_1} \left(1 + \frac{[B_0]}{[A_0]} - \frac{k_2}{k_1} \frac{[B_0]}{[A_0]} \right) \quad (2.235)$$

Έκ τῆς ἀρχικῆς κλίσεως τῆς καμπύλης $\frac{d[B_0]}{dt} = k_1[A_0] - k_2[B_0]$

προκύπτει ὅτι ὅταν $k_1[A_0] < k_2[B_0]$ δέν εἶναι δυνατόν νά ἔχω-
μεν μέγιστον. Ἡ καμπύλη ἀρχεται ἐκ τῆς τιμῆς 1 μέ ἀρνητικὴν
κλίσιν καί ἐλαττοῦται μονοτόνως πρὸς τὸ μηδέν.

Ἐάν ἐξ ἄλλου ἔχωμεν $k_1[A_0] > k_2[B_0]$ τότε ἡ κλίσις εἶναι
θετικὴ καί ἡ συγκέντρωσις τοῦ Β αὐξάνει μέχρι μιᾶς μεγίστης
τιμῆς, ἥτις παρέχεται ὑπὸ τῆς προηγουμένης σχέσεως, καί με-
τά ταῦτα ἐλαττοῦται ἀσυμπτωτικῶς πρὸς τὸ μηδέν.

Αἱ ἐξισώσεις (2.214), (2.224) καί (2.227) δύνανται νά
λάβουν ἀπλουστεράν μορφήν ἐάν θέσωμεν τὰς σχετικὰς συγκεν-
τρώσεις

$x = [A]/[A_0]$, $y = [B]/[A_0]$, $z = [C]/[A_0]$ ὡς καί $\tau = k_1 t$ καί $K = \frac{k_2}{k_1}$

ὄτε θά ἔχωμεν:

$$x = e^{-\tau} \quad (2.236)$$

$$y = \frac{1}{K-1} (e^{-\tau} - e^{-K\tau}) \quad (2.237)$$

$$z = 1 + \frac{1}{1-K} (Ke^{-\tau} - e^{-K\tau}) \quad (2.238)$$

Ἡ συγκέντρωσις τοῦ Α ἐλαττοῦται ἐκθετικῶς. Ἡ συγκέν-
τρωσις τοῦ Β αὐξάνει, φθάνει ἐν μέγιστον καί μετὰ ταῦτα ἐ-
λαττοῦται. Τὸ μέγιστον ἀντιστοιχεῖτεῖς χρόνον τ_{\max} ὅστις εὐρί-
σκεται ἐκ τῆς ἐξισώσεως (2.237).

Διὰ $dy/dt = 0$ εὐρίσκομεν:

$$\tau_{\max} = \frac{1}{K-1} \ln K \quad (2.239)$$

Παρατηρούμεν ότι ή θέσις του μεγίστου εξαρτάται έκ της τιμής K . Διά μεγαλύτερας τιμάς του K τό μέγιστον μετατοπί - ζεται πρός μικροτέρας τιμάς τ .

Ή αντίστοιχος τιμή y_{\max} εύρίσκεται εύκόλως ότι εΐναι

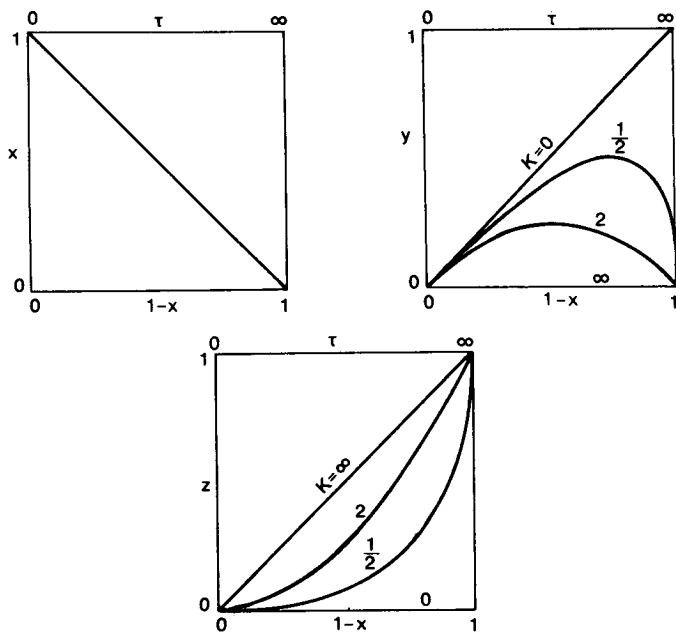
$$y_{\max} = K^{\frac{K}{1-K}} \quad (2.240)$$

Ή μέγιστη συγκέντρωσις y_{\max} έλαττοΐται μέ αύξησιν του K , ήτοι του λόγου k_2/k_1 . Τοΐτο καθΐσταται σαφέστερον εάν εκφράσωμεν την y_{\max} διά της σχέσεως

$$y_{\max} = \left(\frac{k_1}{k_2}\right)^{\frac{k_2}{k_2 - k_1}} \quad (2.241)$$

θέτομεν εις διαγράμματα τά $x, y, z = f(\tau)$ διά διαφόρους τιμάς του K , έχοντες υπ'όψιν ότι τά όρια των λόγων x, y, z εΐναι 0 έως 1, Σχΐμα (2.14).

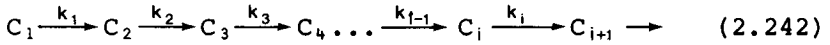
Τά διαγράμματα ταΐτα έχουν τό πλεονέκτημα ότι δεικνύ - ουν ολόκληρον τήν περιοχήν του χρόνου από 0 έως ∞ , διά με - ταβολήν του $1-x$ ήτοι του $1-e^{-\tau}$ από 0 έως 1.



Σχ. 2.14

2.14. Σειρά διαδοχικών αντιδράσεων πρώτης τάξεως

Τό προηγούμενον σχήμα δύναται νά έπεκταθῆ καί εἰς μίαν ἄπειρον σειράν διαδοχικῶν αντιδράσεων πρώτης τάξεως. Ἐάν παραστήσωμεν μίαν τοιαύτην σειράν διά τῶν στοιχειομετρικῶν ἔξιώσεων



δυνάμεθα νά γράψωμεν τό κάτωθι σύστημα τῶν γραμμικῶν διαφορικῶν ἔξιώσεων

$$\frac{dC_1}{dt} = -k_1 C_1 \quad (2.243)$$

$$\frac{dC_2}{dt} = k_1 C_1 - k_2 C_2 \quad (2.244)$$

$$\frac{dC_3}{dt} = k_2 C_2 - k_3 C_3 \quad (2.245)$$

⋮

$$\frac{dC_i}{dt} = k_{i-1} C_{i-1} - k_i C_i \quad (2.246)$$

Αἱ σχέσεις αὐταί δύνανται νά γραφοῦν ὑπό τήν πλέον εὐχρηστον συμβολικήν μορφήν, ἔάν θέσωμεν $D = d/dt$:

$$1) \quad (D+k_1)C_1 = 0 \quad (2.247)$$

$$2) \quad (D+k_2)C_2 = k_1 C_1 \quad (2.248)$$

$$3) \quad (D+k_3)C_3 = k_2 C_2 \quad (2.249)$$

⋮

$$i) \quad (D+k_i)C_i = k_{i-1} C_{i-1} \quad (2.250)$$

Ἐάν δράση ὁ τελεστής D ἐπί τῆς (2.248) θά ἔχωμεν:

$$D(D+k_2)C_2 = D(k_1 C_1) = k_1 D C_1 \quad (2.251)$$

Προσθέτοντες τās ἔξιώσεις (2.247) καί (2.248) δυνάμεθα νά

ἀπαλείψωμεν τό $k_1 C_1$, ὅτε λαμβάνομεν:

$$DC_1 = -(D+k_2)C_2 \quad (2.252)$$

Ἀντικαθιστῶντες ταύτην εἰς τήν ἐξίσωσιν (2.251) θά ἔχωμεν:

$$D(D+k_2)C_2 = -k_1(D+k_2)C_2$$

$$\text{εἴτε:} \quad (D+k_1)(D+k_2)C_2 = 0 \quad (2.253)$$

Συνεπῶς προκύπτει μία διαφορική γραμμική ἐξίσωσις δευτέρας τάξεως ἡ ὁποία ἔχει γνωστήν λύσιν τῆς μορφῆς

$$C_2 = a_{21} e^{-k_1 t} + a_{22} e^{-k_2 t} \quad (2.254)$$

καί ἡ ὁποία δύναται νά συγκριθῇ μετά τῆς λύσεως, τῆς ἀναφερθείσης ἤδη περιπτώσεως, δύο διαδοχικῶν ἀντιδράσεων πρώτης τάξεως.

Ἀπλούστερον, ἐάν δράση ὁ τελεστής $D+k_1$ ἐπὶ τῆς (2.248) θά ἔχωμεν:

$$(D+k_1)(D+k_2)C_2 = k_1(D+k_1)C_1 = 0 \quad (2.255)$$

Ὅμοίως κατά τήν δρᾶσιν τοῦ τελεστοῦ $(D+k_1)(D+k_2)$ ἐπὶ τῆς (2.249) προκύπτει:

$$(D+k_1)(D+k_2)(D+k_3)C_3 = k_2(D+k_1)(D+k_2)C_2 = 0 \quad (2.256)$$

καί γενικῶς:

$$(D+k_1)(D+k_2) \dots (D+k_i)C_i = 0 \quad (2.257)$$

μέ γενικὴν λύσιν:

$$C_i = a_{i1} e^{-k_1 t} + a_{i2} e^{-k_2 t} + \dots + a_{ii} e^{-k_i t} \quad (2.258)$$

ὅπου $a_{i1}, a_{i2}, \dots, a_{ii}$ εἶναι σταθεραὶ καθοριζόμεναι ἐκ τῶν ἀρχικῶν συνθηκῶν.

Ἐάν διὰ $t=0$, $C_1^0 \neq 0$, $C_2^0 = C_3^0 = \dots = C_i^0 = 0$, τότε θά ἔχωμεν:

$$\alpha) \quad a_{i1} + a_{i2} + a_{i3} + \dots + a_{ii} = 0 \quad \text{διὰ} \quad i > 1 \quad (2.259)$$

Ὅλαι αἱ μεγαλύτερας τάξεως παράγωγοι, ἕως $D^{i-2} C_i$, μηδενίζονται εἰς $t=0$. Ἄρα ἔχομεν:

$$\beta) \quad -DC_i = a_{i1} k_1 + a_{i2} k_2 + \dots + a_{ii} k_i = 0 \quad \text{διὰ} \quad i > 2 \quad (2.260)$$

$$\gamma) +D^2 C_i = \alpha_{i1} k_1^2 + \alpha_{i2} k_2^2 + \dots + \alpha_{ii} k_i^2 = 0 \quad \text{διὰ } i > 3 \quad (2.261)$$

$$\delta) -D^3 C_i = \alpha_{i1} k_1^3 + \alpha_{i2} k_2^3 + \dots + \alpha_{ii} k_i^3 = 0 \quad \text{διὰ } i > 4 \quad (2.262)$$

$$\epsilon) (-1)^{i-2} D^{i-2} C_i = \alpha_{i1} k_1^{i-2} + \alpha_{i2} k_2^{i-2} + \dots + \alpha_{ii} k_i^{i-2} = 0 \quad (2.263)$$

$$\begin{aligned} \sigma) (-1)^{i-1} D^{i-1} C_i &= \alpha_{i1} k_1^{i-1} + \alpha_{i2} k_2^{i-1} + \dots + \alpha_{ii} k_i^{i-1} = \\ &= (-1)^{i-1} \left(\prod_{n=1}^{n=i-1} k_n \right) C_1^0 \end{aligned} \quad (2.264)$$

Ἐκ τῆς γενικῆς σχέσεως δυνάμεθα νά ὑπολογίσωμεν τὰς εἶδι - κὰς περιπτώσεις.

Ἐπί παραδείγματι διὰ $i=1$,

$$\alpha_{11} = C_1^0 \quad (2.265)$$

Διὰ τό C_2 ἔχομεν τὰς δύο σταθεράς α_{21} καί α_{22} .

Ἄρα, διὰ $i=2$ λαμβάνομεν:

$$\alpha_{21} + \alpha_{22} = 0$$

$$\alpha_{21} k_1 + \alpha_{22} k_2 = -k_1 C_1^0$$

$$\text{καί} \quad \alpha_{21} = -\alpha_{22} = \frac{k_1 C_1^0}{k_2 - k_1} \quad (2.266)$$

Ἐκ τῆς ἀνωτέρω σχέσεως, βάσει τῆς ἐξισώσεως (2.258), εὐρίσκομεν τὴν ἤδη γνωστὴν σχέσηιν

$$C_2 = \frac{k_1}{k_2 - k_1} C_1^0 (e^{-k_1 t} - e^{-k_2 t}) \quad (2.267)$$

Διὰ $i=3$ ἔχομεν τὰς γραμμικὰς ἐξισώσεις:

$$\alpha_{31} + \alpha_{32} + \alpha_{33} = 0$$

$$\alpha_{31} k_1 + \alpha_{32} k_2 + \alpha_{33} k_3 = 0 \quad (2.268)$$

$$\alpha_{31} k_1^2 + \alpha_{32} k_2^2 + \alpha_{33} k_3^2 = k_2 k_1 C_1^0$$

μέ λύσεις:

$$\alpha_{31} = \frac{\begin{vmatrix} 0 & 1 & 1 \\ 0 & k_2 & k_3 \\ k_2 k_1 C_1^0 & k_2^2 & k_3^2 \end{vmatrix}}{\begin{vmatrix} 1 & 1 & 1 \\ k_1 & k_2 & k_3 \\ k_1^2 & k_2^2 & k_3^2 \end{vmatrix}} = \frac{k_2 k_1 C_1^0 (k_3 - k_2)}{(k_2 - k_1)(k_3 - k_2)(k_3 - k_1)} =$$

$$= \frac{k_1 k_2}{(k_1 - k_2)(k_1 - k_3)} C_1^0 \quad (2.269)$$

Ὅμοίως εὐρίσκομεν:

$$\alpha_{32} = \frac{-k_2 k_1 C_1^0 (k_3 - k_1)}{(k_1 - k_2)(k_1 - k_3)(k_3 - k_2)} = \frac{k_1 k_2}{(k_1 - k_2)(k_3 - k_2)} C_1^0 \quad (2.270)$$

καί

$$\alpha_{33} = \frac{k_2 k_1 C_1^0 (k_2 - k_1)}{(k_1 - k_2)(k_1 - k_3)(k_3 - k_2)} = \frac{k_1 k_2}{(k_1 - k_3)(k_2 - k_3)} C_1^0 \quad (2.271)$$

καί γενικῶς:

$$\alpha_{i1} = \frac{k_1 k_2 \dots k_{i-1}}{(k_2 - k_1)(k_3 - k_1) \dots (k_i - k_1)} C_1^0 \quad (2.272)$$

$$\alpha_{i2} = \frac{k_1 k_2 \dots k_{i-1}}{(k_1 - k_2)(k_3 - k_2) \dots (k_i - k_2)} C_1^0 \text{ κλπ.} \quad (2.273)$$

Βάσει τῶν ἀνωτέρω, διὰ τὴν συγκέντρωσιν C_3 θὰ ἔχωμεν:

$$C_3 = \alpha_{31} e^{-k_1 t} + \alpha_{32} e^{-k_2 t} + \alpha_{33} e^{-k_3 t}$$

$$= C_1^0 \left[\frac{k_1 k_2}{(k_2 - k_1)(k_3 - k_1)} e^{-k_1 t} + \frac{k_1 k_2}{(k_1 - k_2)(k_3 - k_2)} e^{-k_2 t} + \right.$$

$$\left. + \frac{k_1 k_2}{(k_1 - k_3)(k_2 - k_3)} e^{-k_3 t} \right] \quad (2.274)$$

Ἐάν θεωρήσωμεν ὅτι $k_3 = 0$, ἦτοι ὅτι ἡ σειρά τερματίζεται εἰς C_3 , ἡ προηγουμένη σχέση ἀπλοποιεῖται εἰς τὴν

$$C_3 = C_1^0 \left[\frac{k_2}{(k_2 - k_1)} e^{-k_1 t} - \frac{k_1}{(k_1 - k_2)} e^{-k_2 t} + 1 \right]$$

$$\begin{aligned}
 &= C_1^0 \left[1 - e^{-k_1 t} - \frac{k_1}{(k_2 - k_1)} (e^{-k_1 t} - e^{-k_2 t}) \right] \\
 &= C_1^0 - C_1 - C_2 = C_1^0 - (C_1 + C_2) \qquad (2.275)
 \end{aligned}$$

Είναι προφανές ότι εις οιαδήποτε χρονικήν στιγμήν θά ισχύη:

$$C_1^0 = C_1 + C_2 + C_3 \qquad (2.276)$$