

# FIZIKĀLĀ UN ĶĪMISKĀ KINĒTIKA

# (III) Daudzdaļiņu efekti kinētikā

# B. Zapols, J. Kotomins, V. Kuzovkovs /G. Zvejnieks/



Iepriekš A+B→0 reakcija tika aplūkota lineārā tuvinājumā (sk. II daļu). Tagad bezgalīgās virknītes (5.1-5.5, II daļa)

$$\frac{\partial \rho_{1,0}}{\partial t} = D_A \nabla_1^2 \rho_{1,0} - \int \sigma (|\mathbf{r}_I - \mathbf{r'}_I|) \rho_{1,1} d\mathbf{r'}_I \quad (1.1)$$
$$\frac{\partial \rho_{0,1}}{\partial t} = D_B \nabla_1^{\prime 2} \rho_{0,1} - \int \sigma (|\mathbf{r}_I - \mathbf{r'}_I|) \rho_{1,1} d\mathbf{r}_I \quad (1.2)$$

$$\frac{\partial \rho_{2,0}}{\partial t} = D_A \sum_{i=1}^2 \nabla_i^2 \rho_{2,0} - \sum_{i=1}^2 \int \sigma(|\mathbf{r}_i - \mathbf{r'}_I|) \rho_{2,1} d\mathbf{r'}_I \quad (1.3)$$
$$\frac{\partial \rho_{0,2}}{\partial t} = D_B \sum_{j=1}^2 \nabla_j^{\prime 2} \rho_{0,2} - \sum_{j=1}^2 \int \sigma(|\mathbf{r}_I - \mathbf{r'}_j|) \rho_{1,2} d\mathbf{r}_I \quad (1.4)$$

$$\frac{\partial \rho_{1,1}}{\partial t} = D_A \nabla_1^2 \rho_{1,1} + D_B \nabla_1^{\prime 2} \rho_{1,1} - \sigma (|\mathbf{r}_I - \mathbf{r'}_I|) \rho_{1,1} - \int \sigma (|\mathbf{r}_I - \mathbf{r'}_2|) \rho_{1,2} d\mathbf{r'}_2 - \int \sigma (|\mathbf{r}_2 - \mathbf{r'}_I|) \rho_{2,1} d\mathbf{r}_2 \quad (1.5)$$

apraušanai izmantosim pilno Kirkvuda superpozīcijas tuvinājumu (4.4, II daļa)

$$\rho_{2,1}(\mathbf{r}_{1},\mathbf{r}_{2};\mathbf{r'}_{1};t) \Rightarrow n_{A}^{2}(t)n_{B}(t)X_{A}(|\mathbf{r}_{1}-\mathbf{r}_{2}|,t)Y(|\mathbf{r}_{1}-\mathbf{r'}_{1}|,t)Y(|\mathbf{r}_{2}-\mathbf{r'}_{1}|,t). \quad (1.6)$$



Izmantojot daļiņu blīvumus (4.3, II daļa)

$$\rho_{1,0}(\mathbf{r}_{1};t) = n_{A}(t), \quad \rho_{0,1}(\mathbf{r}'_{1};t) = n_{B}(t),$$
  

$$\rho_{2,0}(\mathbf{r}_{1},\mathbf{r}_{2};t) = n_{A}^{2}(t)X_{A}(|\mathbf{r}_{1} - \mathbf{r}_{2}|,t),$$
  

$$\rho_{0,2}(\mathbf{r}'_{1},\mathbf{r}'_{2};t) = n_{B}^{2}(t)X_{B}(|\mathbf{r}'_{1} - \mathbf{r}'_{2}|,t),$$
  

$$\rho_{1,1}(\mathbf{r}_{1};\mathbf{r}'_{1};t) = n_{A}(t)n_{B}(t)Y(|\mathbf{r}_{1} - \mathbf{r}'_{1}|,t) \quad (1.7)$$

līdzīgi kā iepriekš, sk. (5.6; 5.8, II daļa), iegūstam:

$$\frac{\mathrm{d}n_{\nu}}{\mathrm{d}t} = -K(t)n_A(t)n_B(t), \quad \nu = A, B \quad (1.8)$$
$$K(t) = \int \sigma(r)Y(r,t)dr \quad (1.9)$$

Atšķirībā no lineārā tuvinājuma, tagad ir jāizmanto visi vienādojumi (1.3-1.5). Tādējādi iegūsim divas jaunas korelāciju funkcijas identiskiem daļiņu veidiem,  $X_v(r,t)$ , n=A,B.



Vienādojumos (1.3-1.5), izsakot daļiņu blīvumus ar korelācijas funkcijām un izmantojot relatīvās koordinātes  $\mathbf{r} = \mathbf{r}_1 - \mathbf{r'}_1$ ,  $\mathbf{r'} = \mathbf{r}_2 - \mathbf{r'}_1$  un  $\mathbf{r^*} = \mathbf{r}_1 - \mathbf{r}_2 \equiv \mathbf{r} - \mathbf{r'}$  var iegūt sakarības:

$$\frac{\partial \rho_{1,1}}{\partial t} = \frac{\partial}{\partial t} (n_A(t)n_B(t)Y(r,t))$$

$$= n_A(t)n_B(t)\frac{\partial Y(r,t)}{\partial t} + \left(n_B(t)\frac{dn_A(t)}{dt} + n_A(t)\frac{dn_B(t)}{dt}\right)Y(r,t)$$

$$= n_A(t)n_B(t)\left[\frac{\partial Y(r,t)}{\partial t} - (n_A(t) + n_B(t))K(t)Y(r,t)\right] \quad (1.10)$$

$$D_A \nabla_1^2 \rho_{1,1} + D_B \nabla_1^{\prime 2} \rho_{1,1} = n_A(t) n_B(t) (D_A + D_B) \nabla^2 Y(r,t) \quad (1.11)$$

$$\int \sigma(|\mathbf{r}_{2} - \mathbf{r}'_{1}|) \rho_{2,1} d\mathbf{r}_{2} = n_{A}^{2}(t) n_{B}(t) Y(r,t) \int \sigma(r') Y(r',t) X_{A}(r^{*},t) d\mathbf{r}' \quad (1.12)$$



Ar (1.10-1.12) no vienādojumiem (1.3-1.5) iegūst korelāciju dinamiku:

$$\frac{\partial X_A(r,t)}{\partial t} = 2D_A \nabla^2 X_A(r,t) - 2X_A(r,t)n_B(t)I[Y] \quad (1.13)$$

$$\frac{\partial X_B(r,t)}{\partial t} = 2D_B \nabla^2 X_B(r,t) - 2X_B(r,t)n_A(t)I[Y] \quad (1.14)$$

$$\frac{\partial Y(r,t)}{\partial t} = D\nabla^2 Y(r,t) - \sigma(r)Y(r,t) - Y(r,t)\sum_{\nu=A,B} n_\nu(t)I[X_\nu] \quad (1.15)$$

kur ieviests apzīmējums

$$I[Z] = \int \sigma(r') Y(r',t) [Z(r^*,t)-1] dr'$$
  

$$r^* = |r - r'|, \quad Z = X_{\nu}, Y \quad (1.16)$$



Funkcionālī *I*[*Z*] var izdalīt radiālo un leņķisko daļu. Tilpuma vienību D-dimensionālā telpā var izteikt

$$d\mathbf{r'} = r'^{D-1} dr' d\Omega_D, \quad \int d\Omega_D = \gamma_D \quad (1.17)$$

Tad funkcionāli (1.16) var pārrakstīt

$$I[Z] = \gamma_D \int \sigma(r') Y(r',t) [\widetilde{Z}(r^*,t)-1] r'^{D-1} dr', \quad (1.18)$$
$$\widetilde{Z}(r^*,t) = \frac{\int Z(r^*,t) d\Omega_D}{\int d\Omega_D} \quad (1.19)$$

kur

Ievērojot, ka  $r^* = (r^2 + r'^2 - 2rr'\cos\theta)^{1/2}$ , kur  $\theta$  ir leņķis starp r un r', iegūstam

D1 gadījumā: 
$$\widetilde{Z}(r^*,t) = \frac{1}{2} \sum_{\cos \vartheta = \pm 1} Z(r^*,t) = \frac{1}{2} [Z(|r-r'|,t) + Z(r+r',t)] \quad (1.20)$$

D2 gadījumā: 
$$\widetilde{Z}(r^*,t) = \frac{1}{\pi} \int_{-1}^{+1} \frac{Z\left[\left[r^2 + r'^2 + 2rr's\right]^{1/2}, t\right]}{\left(1 - s^2\right)^{1/2}} ds$$
 (1.21)

D3 gadījumā: 
$$\widetilde{Z}(r^*,t) = \frac{1}{2rr'} \int_{|r-r'|}^{r+r'} Z(\zeta,t) \zeta d\zeta$$
 (1.22)



#### **Piezīmes:**

• Lineāro tuvinājumu var iegūt no pilnā Kirkvuda superpozīcijas tuvinājuma, ja (1.15) ievieto  $X_v(r,t) = 1$  katrā laika momentā t. Tādējādi lineārā tuvinājuma pielietojumu ierobežo pieņēmums par identisko daļiņu Puasona sadalījumu, kas kļūst arvien kļūdaināks, pieaugot laikam t.

• Vienādojumi (1.13-1.15) ir nelineāri, tādēļ reakcijas ātruma aprēķināšanai jāizmanto skaitliskas metodes.

• Atšķirībā no lineārā tuvinājuma vienādojumos (1.13-1.15) eksistē atgriezeniskā saikne starp korelācijas un koncentrācijas dinamikām. Tā korelācijas vienādojumos (1.13-1.15) ieiet daļiņu koncentrācijas  $n_A(t)$  un  $n_B(t)$ , kas nosaka reakcijas ātruma K(t) koncentrāciju atkarību. => tādi lineārās teorijas jēdzieni kā rekombinācijas profils, reakcijas ātrums un efektīvais rekombinācijas rādiuss vairs nav izmantojami.

• Kirkvuda superpozīcijas tuvinājuma rezultātu precizitāti var novērtēt tikai no salīdzinājuma ar datoru modelēšanas rezultātiem.



**Statisko reakciju** gadījumā  $D_A = D_B = 0$  no (1.13-1.15) iegūstam:

$$\frac{\partial \ln X_A(r,t)}{\partial t} = -2n_B(t)I[Y] \quad (1.23)$$
$$\frac{\partial \ln X_B(r,t)}{\partial t} = -2n_A(t)I[Y] \quad (1.24)$$
$$\frac{\partial \ln Y(r,t)}{\partial t} = (1.24)$$

$$\frac{\partial \ln Y(r,t)}{\partial t} = -\sigma(r) - \sum_{\nu=A,B} n_{\nu}(t) I[X_{\nu}] \quad (1.25)$$

Šos vienādojumus var noreducēt uz

$$\frac{\partial g(r,t)}{\partial t} = -q(r,t;\{g\}) \quad (1.26)$$

kur g(r,t) ir logaritms no kādas korelāciju funkcijas. Sākumnosacījumiem  $X_{\nu}(r,0)=1$  un Y(r,0)=1 atbilst g(r,0)=0.

Vienādojumu veidu (1.26) tālāk risina skaitliski.



**<u>Difūzijas kontrolējamo reakciju</u>** gadījumā (1.13-1.15) var vienkāršot melnās rekombināciju sfēras gadījumā. Momentānās reakcijas gadījumā  $\sigma(r) = \sigma_0 \theta(r_0 - r)$ , kur  $\sigma_0 \rightarrow \infty$ . Pareizinām (1.15) ar  $\theta(r_0 - r)$  un apzīmējam  $h(r,t) = \sigma(r)Y(r,t)$ 

$$\sigma_0^{-1} \frac{\partial h(r,t)}{\partial t} = \theta(r_0 - r) D \nabla^2 Y(r,t) - h(r,t) - \sigma_0^{-1} h(r,t) \sum_{\nu = A,B} n_{\nu}(t) I[X_{\nu}] \quad (1.27)$$

Deģenerētā vienādojuma ( $\sigma_0^{-1}=0$ ) atrisinājums ir

$$h(r,t) = \theta(r_0 - r)D\nabla^2 Y(r,t) \quad (1.28)$$

Momentānās rekombinācijas dēļ attālumos  $r \le r_0$  iegūstam Smoluhovska robežnosacījumu Y(r,t) = 0. Izmantojot deģenerēto vienādojumu var vienkāršot reakcijas ātrumu (1.9)

$$K(t) = \int \sigma(r) Y(r,t) d\mathbf{r} = \int h(r,t) d\mathbf{r}$$
$$= \int_{V(r_0)} D\nabla^2 Y(r,t) d\mathbf{r} = \oint D\nabla Y(r,t) d\mathbf{S}$$
$$= \gamma_D Dr_0^{D-1} \frac{\partial Y(r,t)}{\partial r} \Big|_{r=r_0}$$
(1.29)



Lai aprēķinātu funkcionāli I[Z], izmantosim (1.18) ar  $q(r,r',t) = (Z^{-}(r^{*},t) - 1)$  un (1.28)

$$I[Z] = \gamma_D \int h(r',t)q(r,r',t)r'^{D-1} dr'$$

$$= \gamma_D \int_0^{r_0} Dr'^{1-D} \frac{\partial}{\partial r'} \left( r'^{D-1} \frac{\partial}{\partial r'} \right) Y(r',t)q(r,r',t)r'^{D-1} dr'$$

$$= \gamma_D D \left\{ q(r,r',t) \frac{\partial Y(r',t)}{\partial r'} - Y(r',t) \frac{\partial q(r,r',t)}{\partial r'} \right\} r'^{D-1} \Big|_{r=r_0} + \gamma_D \int_0^{r_0} DY(r',t) \nabla'^2 q(r,r',t)r'^{D-1} dr' \quad (1.30)$$

Ar Smoluhovska robežnosacījumu iegūstam šādas alternatīvas izteiksmes

$$I[Z] = \gamma_D Dr_0^{D-1} q(r, r_0, t) \frac{\partial Y(r', t)}{\partial r'} \Big|_{r=r_0} = K(t)q(r, r_0, t) = K(t) \left(\widetilde{Z}(r^*, t) - 1\right)_{r=r_0} \quad (1.31)$$

Turpmāk, izmantojot bezdimensionālos parametrus, bez apostrofa

$$r' = r / r_{0}, \quad t' = Dt / r_{0}^{2}, \quad D'_{\nu} = 2D_{\nu} / D,$$
  
$$n'_{\nu} = \gamma_{D} n_{\nu} r_{0}^{D}, \quad K'(t) = K(t) / (\gamma_{D} D r_{0}^{D-2}) \quad (1.32)$$



Ar (1.32) iegūstam no (1.8; 1.29; 1.13-1.15):

$$\frac{\mathrm{d}n_{\nu}}{\mathrm{d}t} = -K(t)n_{A}(t)n_{B}(t), \quad \nu = A, B \quad (1.33)$$
$$K(t) = \frac{\partial Y(r,t)}{\partial r}\Big|_{r=1} \quad (1.34)$$

$$\frac{\partial X_A(r,t)}{\partial t} = D_A \Delta X_A(r,t) - 2K(t)X_A(t)n_B(t)J[Y] \quad (1.35)$$

$$\frac{\partial X_B(r,t)}{\partial t} = D_B \Delta X_B(r,t) - 2K(t)X_B(r,t)n_A(t)J[Y] \quad (1.36)$$

$$\frac{\partial Y(r,t)}{\partial t} = \Delta Y(r,t) - Y(r,t)\sum_{\nu=A,B} n_\nu(t)J[X_\nu] \quad (1.37)$$



Funkcionāli J[Z] vienādojumos (1.35-1.37) var izteikt:

$$J[Z] = \frac{1}{2} [Z(|r-1|,t) + Z(r+1,t) - 2] \quad (1.38)$$

$$J[Z] = \frac{1}{\pi} \int_{-1}^{+1} \frac{Z([r^2 + 1 + 2rs]]^{1/2}, t) - 1}{(1 - s^2)^{1/2}} ds \quad (1.39)$$

$$J[Z] = \frac{1}{2r} \int_{|r-1|}^{r+1} Z(\zeta, t) \zeta d\zeta \quad (1.40)$$

Skaitliski tālāk risina vispārīgu difūzijas vienādojumu ar nelineāru avotu:

$$\frac{\partial g(r,t)}{\partial t} = D\nabla^2 g(r,t) - q(r,t;\{g\})g(r,t) \quad (1.41)$$



Aplūkosim statisko tuneļrekombināciju, kuru apraksta rekombinācijas ātrums



```
kur \sigma_0 ir atkarīgs no rekombinācijas mehānisma. Tipiskas vērtības ir 10^7 - 10^{15} s<sup>-1</sup>.
Rekombinācijas parametrs r_0 ir puse no elektrona centra viļņu funkcijas Bora
rādiusa, e.g., 1-2 Å – jonu kristālos; 20 Å – pusvadītājos
```



#### <u>Gadījums: $n_A(t) = n_B(t) = n(t)$ </u>

- (a) Datormodelēšana
- (b) Superpozīcijas tuvinājums
   (skaitliski aprēķini (1.8-1.9; 1.23-1.25))

(c) Lineārais tuvinājums (6.3-6.4, II daļa), X(r,t)=1,

$$F(t) = \int [1 - \exp(-\sigma(r)t)] dr \quad (2.2)$$
$$\frac{1}{n(t)} = \frac{1}{n(0)} + F(t) \quad (2.3)$$

(d) Korelāciju pilnīga ignorēšana, X(r,t)=Y(r,t)=1,



Zīm.1 <u>D=1</u>, n (0)=0.5, L =  $10^5$ , sk. [1]

$$F(t) = \int_{0}^{t} K(t')dt' = \int_{0}^{t} \int \sigma(r)drdt' = \gamma_{D}r_{0}^{D}\sigma_{0}\Gamma(D)t \quad (2.4)$$

<sup>1</sup>H. Schnörer, V. Kuzovkov, A. Blumen, Phys.Rev.Lett. 63 (1989) 805.





- (2.4) derīgs līdz t $[\sigma_0^{-1}] \le 1$ , jeb reakcijas dziļumiem  $\Gamma = -\log[n(t)/n(0)] < 0.5$
- Lineārais tuvinājums derīgs  $\Gamma \leq 1$ 2)

1)

3) Superpozīcijas tuvinājums D=1 novērtē kinētiku no apakšas, bet D=2 gadījumā sakrīt ar (a)

D=3:

Superpozīcijas tuvinājums labi sakrīt ar modelēšanas rezultātiem,  $\Gamma < 1$ .

<sup>1</sup>H. Schnörer, V. Kuzovkov, A. Blumen, Phys.Rev.Lett. 63 (1989) 805 <sup>2</sup>V.N. Kuzovkov, E.A. Kotomin, Rep.Prog.Phys. 51 (1988) 1479 <sup>3</sup>V.P. Zhdanov, Sov.Phys.Solid State 27 (1985) 733





# 3. Multipolu mijiedarbība



Aplūkosim multipolu mijiedarbību, kuru novēro daudzās cietvielās un šķidrumos. Mijiedarbojoties elektroniski ierosinātam donoram D\* ar akceptoru A, novēro enerģijas pārnesi: D\*+A→D+A\* →D+A+*hv*. Varbūtību (laika vienībā) nosaka

$$\sigma(r) = \sigma_0 / r^m, \quad m = 6, 8, 10, \dots \quad (3.1)$$

m = 6 nosaka dipola-dipola mijiedarbību.

- Vienādojums (2.1) bez tuneļrekombinācijas apraksta tripleta-tripleta enerģijas apmaiņas mijiedarbību.
- (2.1) ir piemērs ierobežotai reakcijai, kad  $r_0$  kas raksturo tālo (bez kontakta) mijiedarbību, var definēt kā

$$r_0^{-1} = -\lim_{r \to \infty} \frac{\ln \sigma(r)}{r} \quad (3.2)$$

Multipolu mijiedarbībai (3.1),  $r_0 = \infty$ .



# 3. Multipolu mijiedarbība



- datormodelēšana
- -- superpozīcijas tuvinājums

Superpozīcijas tuvinājums labi sakrīt ar datormodelēšanas rezultātiem!

- $t \text{ dots } [a^m/\sigma_0] \text{ vienībās, kur a ir režģa konstante}$
- Lineārais tuvinājums nav parādīts diverģences dēļ.

