Diss. B 894

József Attila Tudományegyetem Kisérleti Fizikai és Biofizikai Tanszék

A sugárzásnélküli energiaátadás

tanulmányozása micellarendszerekben

Doktori disszertáció

Rózsa Zsuzsanna

SZEGED 1973







TARTALOMJEGYZÉK

. .

.

I.	Bevezetés 2
II.	A sugárzásnélküli energiaátadás elméletéről
	1. A Förster-féle induktiv rezonanciás ener-
	giaátadás 7
	2. A Förster-elmélet Ketskeméty-féle értel-
	mezése
	3. A Förster-elmelet alkalmazhatóságának
	kritériumai 12
	4. A sugárzásnélküli energiaátadás feltéte-
	lei a fotoszintetizáló rendszerekben 13
III.	Modellrendøzerek
	l. Modellrendszer alkalmazásának létjogo-
	sultsága a fotoszintézis-kutatásban 15.
	2. Ismertebb modellrendszerek 16
	3. A micellák kialakulásának feltételei, mi-
	cellatipusok 18
	4. A kritikus micella koncentráció és a meg-
	határozására szolgáló modszerek
	5. A micellarendszer mint modell 24
IV.	Az alkalmazott modell összetétele, kisérleti
	módszerek
	1. A festékek és a detergens tulajdonságai 26
	2. Az oldatok előállítása 28

	3. A vezetőképesség mérése 29	
	4. Az abszorpciós spektrumok felvétele 30	
	5. A lumineszcencia spektrumok meghatározása 31	
٧.	Kisérleti eredmények, diszkusszió	
	1. A vezetőképességmérés eredményei 34	
	2. A festék-detergens rendszerek abszorpciós	
	tulajdonságai 36	
	3. A vizsgált rendszerek fluoreszcencia	
	spektrumai	
	4. Az abszorpciós és lumineszcencia spektru-	
	mok közötti kapcsolatról	
VI.	Összefoglalás	
Felhasznált irodalom 79		

I. BEVEZETÉS

A micellarendszerek meghatározott strukturával biró detergens oldatok, melyekbe ha megfelelő festékeket viszünk, a fotoszintetizáló <u>in vivo</u> szervezetek modellezésére alkalmas rendszert kapunk. A fotoszintézis fizikai folyamatában igen fontos szerepe van az energiaátadás jelenségének.

A fotoszintézis két reakciós folyamat: az első reakció fizikai, a második kémlal folyamat. A fotoszintézis fizikai folyamata lényegében abból áll, hogy a fotoszintetizáló rendszer fényenergiát abszorbeál, és az igy felvett energia valamilyen módon eljut a kémiai reakciócentrumhoz. A fotoszintézis szempontjából a 300-950 nm közötti spektrumtartományba eső sugárzás hatásos, mivel a fotoszintetizáló <u>in vivo</u> rendszerek pigmentjei általában ebben a hullámhossz tartományban rendelkeznek jelentős abszorpcióval. A pigmentek közül legfontosabb szerepe a klorofill "a"-nak van, mivel a fotoszintézis szempontjából csak a klorofill "a" által felvett fényenergia hatékony. A többi pigment - az un. járulékos pigmentek - szerepe lényegében arra korlátozódik, hogy

-2-

abban a spektrumtartoményban nyelik el a fényenergiát, amelyben a klorofill "a" gyakorlatilag nem abszorbeál /l/. A járulékos pigmentek által elnyelt fényenergia az elnyelés helyétől pigmentről-pigmentre adódva vándorol /2/,/3/, mig a klorofill "a"-hoz, ill. a kémiai reakciócentrumhoz eljut.

A klorofill "a" a látható szinképtartományban két fő abszorpciós sávval rendelkezik: az egyik a 410 nm-nél lévő un. Soret-sáv, a másik a 675 nm-nél található vörös sáv. A járulékos pigmentek abszorpciós spektrumai a 410-675 nm közötti tartományt fedik át. Mivel a fotoszintézis szempontjából csak a klorofill "a" által felvett energia hasznos, ezért a rendszer által abszorbeált fényenergiának el kell jutnia a klorofill "a"-hoz, pontosabban E_1 energianivóra kell azt gerjesztenie /ld. l. ábra/ ahhoz, hogy a fotoszintetizáló rendszer melyik komponense abszorbeálja a fényt, az energiavándorlás lehet intramolekuláris vagy intermolekuláris.

Intramolekuláris energiavándorlás megy végbe a rendszerben akkor, ha a fotoszintetizáló rendszer 410 nm körüli hullámhossz tartományba eső sugárzást abszorbeál. Az ilyen hullámhosszu fényt ugyanis legnagyobb valószinüséggel a klorofill "a" abszorbeálja, amely ennek következtében E_2 energiaszintre gerjesztődik /l. ábra/. Az E_2 -ről az E_1 energiaszintre való átmenet általában sugárzásnélküli és energetikai okokból mindig

-3-



1. ábra

létrejön. Az alapállapot /A/ és az első gerjesztett állapot /E₁/ energiakülönbsége kitüntetett szereppel bir a fotoszintézis folyamatában, mivel éppen ez az energiakvantum, ill. ennek egész számu többszöröse az, amely legnagyobb valószinüséggel meginditja a fotokémiai reakciót.

Intermolekuláris energiavándorlás olyan pigmentlánc rendszerben alakul ki, amelyben az energia - termodinamikai okok miatt - mindig a hosszabb hullámu abszorpciós sávval rendelkező pigmentnek adódik át, mignem eljut a klorofill "a"-hoz. Ez az energiaátadás irreverzibilis folyamat, igy a reakciócentrumban felhalmozódnatnak az abszorbeált fotonok. Ismereteink szerint a fotoszintetizáló rendszerekben az energiaátadás két formában mehet végbe: elektronvándorlással és induktiv rezonancia utján /4/,/5/. Az előbbi esetben a klorofill molekula gerjesztési energiájának egy része közvetlenül <u>töltés</u> formájában van jelen, és a kémiai reakcióban hasznosul. Az utóbbi során viszont az abszorbeált <u>fénykvantum</u> molekuláról-molekulára vándorol. Ezt a folyamatot nevezzük más néven sugárzásnélküli energiaátadásnak. Elméleti megfontolások és kisérleti eredmények szólnak amellett, hogy a fotoszintetizáló <u>in vivo</u> rendszerekben az energiaátadás induktiv rezonancia utján megy végbe /6/-/10/.

Munkánk során annak tanulmányozását tüztük ki célul, hogy a sugárzásnélküli energiaátadás elmélete melyet elsősorban lumineszkáló oldatokra dolgoztak ki alkalmazható-e, ill. milyen módositásokkal alkalmazható a fotoszintetizáló <u>in vivo</u> szervezeteket modellizáló micellarendszerek esetében. Ezek a vizsgélatok elősegithetik a sugárzásnélküli energiaátadás mechanizmusának jobb megismerését a jól definiált strukturával rendelkező rendszerekben, más szempontból hasznos információkat nyujthatnak a fotoszintetizáló rendszerekben végbemenő energiaátadási folyematokról is.

Célkitüzésünk megvalósitása érdekében áttekintjük a rezonanciás energiaátadásról szóló elméletet, röviden szólunk arról, hogy mi indokolja a fotoszintéziskutatásban a modellrendszerek alkalmazását, ismertetjük

-5-

az általunk alkalmazott micellarendszert. Ezután rátérünk az alkalmazott kisérleti berendezések és módszerek bemutatására, ezt követi a kisérleti eredmények ismertetése és a diszkusszió.

II. A SUGÁRZÁSNÉLKÜLI ENERGIAÁTADÁS ELMÉLETÉRŐL

<u>A Förster-féle induktiv rezonanciás energia-</u> átadás

A sugárzásnélküli energiaátadás jelensége már az 1920-as évek óta ismert, és azóta számos kutató próbálta meg a jelenséget értelmezni. Az irodalomban legelfogadottabb Försternek az induktiv rezonancián alapuló elmélete /11/. FÖRSTER /12/ a molekulákban lejátszódó elemi folyamatok vizsgálatából indul ki, és az oldatban lévő gerjesztett, valamint az ennek közelében lévő gerjesztetlen molekula közötti közvetlen elektrodinamikai kölcsönhatással értelmezi az energiaátadást. A gerjesztési energia átadásának gyakoriságára olyan összefüggést állapít meg, amelyben a kölcsönhatásban lévő molekulák kisérletileg meghatározható jellemzői /abszorpció, emisszió, csillapodási idő/ szerepelnek. Az oldatban levő molekulákat dipól-oszcillátoroknak tekintve, számitásai eredményeként a gerjesztett A és a tőle r távolságban lévő gerjesztetlen B molekula között létrejövő sugárzásnélküli energia
átadás $\mathbf{P}_{\rm AB}$ gyakoriságára a következő összefüggés adódık:

-7-

$$P_{AB} = \frac{9\kappa^2 (\ln 10)c^4}{128\pi^5 n^4 N' \tau_e r^6} \int_0^\infty \xi(v) f_q(v) \frac{dv}{v^4}, \qquad (1)$$

ahol κ a két molekula egymáshoz viszonyitott orientációjától függő, dimenzió nélküli állandó, c a fény terjedési sebessége vákuumban, n az oldat törésmutatója, N'= 6,02·10²⁰, azaz az egy millimol térfogatban lévő molekulák száma, τ_e az átlagos természetes /kioltás nélküli/ csillapodási idő, $\mathcal{E}(\nu)$ a moláris dekadikus extinkciós koefficiens és $f_q(\nu)$ az oldat fluoreszcencia-kvantumspektruma.

Az (l) egyenletben szereplő konstansokat - r kivételével - egyetlen r_o konstansba foglalhatjuk össze, akkor:

$$P_{AB} = \frac{1}{\tau_0} \left(\frac{r_0}{r}\right)^6 , \qquad (2)$$

ahol $r_0^6 = \frac{9\kappa^2(\ln 10)c^4\tau_0}{128\pi^5n^4N'\tau_e} \int_{0}^{\infty} \xi(v) f_q(v) \frac{dv}{v^4}$ és τ_0 a köze-

pes csillapodási idő. Az ilymódon bevezetett r_o mennyiségnek igen szemléletes jelentés tulajdonitható, nevezetesen azzal a távolsággal egyenlő, amely távolságban lévő molekulák közötti energiaátadás gyakorisága egyenlő a természetes dezaktiváció gyakoriságával.

-8-

2. A Förster-elmélet Ketskeméty-féle értelmezése

Az energiaátadás gyakoriságát megadó (1) egyenlethez Förster viszonylag hosszadalmas kvantummechanikai számitások utján jutott. Ugyanerre az eredményre vezet KETSKEMÉTY /13/ igen szemléletes tárgyalási módja, amely röviden a következőkben foglalható össze:

Legyen az A molekula t=0 időpontban gerjesztett állapotban /2. ábra/. Annak a valószinüségét, hogy A a t=0 időpillanatot követő Δt idő-intervallumban egy Δv frekvencia-intervallumba eső fluoreszcencia-kvantumot kisugároz, a τ_e "természetes csillapodási idő" és az $f_q(v)$ normált fluoreszcencia-kvantumspektrum határozza meg:

$$w_{\nu}^{e} \Delta t \Delta \nu = \frac{1}{\tau_{e}} f_{q}(\nu) \Delta \nu \Delta t . \qquad (3)$$

Az igy kibocsátott foton az A molekulától r'(>> λ) távolságban, az A hullámzónájában lévő Δ r' vastagságu gömbhéjban w^e_v Δ v Δ tk(v) Δ r' valószinüséggel abszorbeálódik /k(v) : az oldat abszorpciós koefficiense/. Annak valószinüsége pedig, hogy a kibocsátott fotont egy, a Δ r' vastagságu gömbhéjban lévő B' molekula abszorbeálja:

-9-

$$w_{\nu}^{a}(r)\Delta\nu \Delta t = \frac{w_{\nu}^{e} \Delta\nu\Delta tk(\nu) \Delta r'}{4\pi r'^{2}c_{M}L^{*}10^{-3}\Delta r'} = \frac{f_{q}(\nu)\Delta\nu\Delta tk(\nu)}{4\pi r'^{2}c_{M}L^{*}10^{-3}\tau_{e}} , \qquad (4)$$

ahol c_M a mol/l-ben mért koncentráció, L a Loschmidtféle szám.



2. ábra

Annak valószinüségét, hogy az emittált fotont az A molekula közeli zónájában lévő B molekula abszorbeálja, a következőképpen lehet meghatározni. Az oldat

molekuláit az abszorpció és az emisszió folyamata szempontjából elektromos dipól-oszcillátoroknak tekinthetjük, melyeknek abszorpciós teljesitménye és következésképpen az abszorpciós kvantumugrások gyakoriságának száma az elektromos térerősség amplitudójának négyzetével, $(E^2)_{y}$ vel arányos. Legyen $w_{y}^{a}(r)\Delta v\Delta t$ annak a valószinüsége, hogy a Δt idő alatt a Δv frekvencia-intervallumban emittált fluoreszcencia-kvantumot az A-tól r (<< λ) távolságban, azaz az A közeli zónájában lévő B molekula elnyeli. Ez a klasszikus kvantumelmélet alapján ugy számitható ki, hogy a $w_{y}^{a}(r')\Delta v\Delta t$ valószinüséget megszorozzuk az

 $\frac{\overline{(E^2)}_{\nu r}}{\overline{(E^2)}_{\nu r}}$ hányadossal /itt a felülvonás az A oszcillátor $\overline{(E^2)}_{\nu r}$, tengelye és az \overline{r} , ill. \overline{r} , rádiuszvektorok kölcsönös el-

helyezkedéseinek összes lehetséges esetére vonatkozó átlagolást jelenti/. Ezek szerint:

$$w_{\nu}^{a}(\mathbf{r})\Delta\nu\Delta t = \frac{\overline{(E^{2})}_{\nu r}}{\overline{(E^{2})}_{\nu r}} w_{\nu}^{a}(\mathbf{r}')\Delta\nu\Delta t =$$
$$= \frac{3c^{4}r^{2}}{16\pi^{4}r^{6}\nu^{4}n^{4}} \frac{f_{q}(\nu)\Delta\nu\Delta tk(\nu)}{4\pi r^{2}c_{M}L^{2} 10^{-3}\tau_{e}} .$$
(5)

Δt-vel osztva és az összes Δν frekvencia-intervallumra összegezve kapjuk az A → B energiaátadás sec⁻¹-ben kifejezett W^{AB}(r) gyakoriságát:

$$W^{AB}(\mathbf{r}) = \int_{0}^{\infty} w_{\nu}^{a}(\mathbf{r}) d\nu = \frac{3c^{4}}{64\pi^{5}r^{6}r_{e}L \cdot 10^{-3}c_{M}n^{4}} \int_{0}^{\infty} k(\nu) f_{q}(\nu) \frac{d\nu}{\nu^{4}} \cdot (6)$$

A k(ν) abszorpciós koefficiens helvett az $\mathcal{E}(\nu)$ moláris dekadikus extinkciós koefficienst bevezetve:

$$W^{AB}(\mathbf{r}) = \frac{3(\ln 10)c^4}{64\pi^5 n^4 L \cdot 10^{-3} \tau_e r^6} \int_{0}^{\infty} \mathcal{E}(\nu) \mathbf{f}_q(\nu) \frac{d\nu}{\nu^4} \quad (7)$$

Belátható, hogy ez a kifejezés valóban ekvivalens a Förster által adott (1) formulával.

3. <u>A Förster-elmélet alkalmazhatóságának</u> <u>kritériumai</u>

Försternek az energiaátadásra vonatkozó elmélete szigoruan véve csak azokra az esetekre érvényes, amikor:

a, a gerjesztési energia vándorlása a gerjesztett és gerjesztetlen molekulák közötti rezonanciás kölcsönhatás következtében jön létre,

b, az energiaátadásban résztvevő molekulák között gyenge dipól-dipól kölcsönhatás van, és az energiaátadás ideje kisebb, mint a molekulák vibrációs szintjei közötti relaxáció, c, a donor és az akceptor molekulák a gerjesztett állapot élettartama alatt egymáshoz képest nem mozdulnak el, és közöttük meghatározott /legalább 20 Å/ távolság van /l4/; azaz amikor az energiaátadás gyakorisága független az oldószer viszkozitásától, és számottevő oldószerhatás nem figyelhető meg,

d, a donor emissziós és az akceptor abszorpciós spektrumai nem nagyon strukturáltak, és közöttük jelentős átfedés van.

Az energiaátadás gyakoriságára vonatkozó (1) kifejezés általános érvényü olyan értelemben, hogy nemcsak azonos molekulák közötti energiaátadás esetén érvényes, nanem akkor is, ha A és B különböző anyagok molekulái. Ennélfogva - megfelelő megfontolások figyelembevételével - a keverékoldatokban végbemenő energiaátadási folyamatokra is alkalmazható /15/.

4. <u>A sugárzásnélküli energiaátadás feltételei</u> <u>a fotoszintetizáló rendszerekben</u>

Förster elméletét DUYSENS /16/ alkalmazta először a fotoszintetizáló rendszerekben végbemenő energiavándorlási folyamatok értelmezésére. Mint láttuk, a rezonanciás energiaátadás valószinüsége többek között a donor molekula emissziós és az akceptor molekula abszorpciós spektruma közötti átfedés mértékétől, valamint a donor és akceptor egymástól való távolságától függ. Ismeretes, hogy az átfedési integrál értéke a fotoszintetizáló rendszerek pigmentjeinek spektrumai között meglenetősen nagy. RABINOWITCH /9/ kisérleti adatai szerint a klorofill molekulák 10-20 Å távolságban helyezkednek el egymástól a kloroplasztban. LITVIN és GULJAJEV /7/, /8/ szerint a kloroplasztban létrejövő asszociátumokban /aggregátumokban/ 6-10 Å a pigment molekulák egymástól való átlagos távolsága. Ezeket figyelembevéve megállapitható, hogy a fotoszintetizáló rendszerekben a sugárzásnélküli energiaátadás feltételei biztosítva vannak, igy az elég nagy valószinüséggel végbemenet.

Az ismertetett elméleti megfontolások mellett kisérleti eredmények is utalnak arra, hogy a fotoszintézis során lejátszódó energiaátadási folyamatok induktiv rezonanciás jellegüek. A legpregnánsabb kisérleti bizonyiték erre vonatkozóan az, hogy a fotoszintetizáló szervezetek fluoreszcenciája depolarizált /9/,/10/. A fluoreszcencia depolarizációját ugyanis feltehetően az okozza, hogy az emittálómolekula orientációja más, mint az abszorbeálóé, azaz az abszorpció és az emisszió folyamata közötti időben a gerjesztési energia az egyik molekuláról egy másikra adódik át /15/.

-14-

111. MODELLRENDSZEREK

Modellrendszer alkalmazásának létjogosultsága a fotoszintézis-kutatásban

A fotoszintetizáló <u>in vivo</u> rendszerekben végbemenő energiaátadás kisérleti tanulmányozása meglehetősen nehéz. Az <u>in vivo</u> rendszerek ugyanis egyrészt igen érzékenyek az olyan külső benatásokkal szemben, mint pl. a feny, a nőmérséklet-változás stb., másrészt nem mindig ismeretes pontosan, hogy milyen pigmentek és milyen koncentrációban vannak jelen az egyes rendszerekben. Ezek a nehézségek részben áthidalhatók, ha a kisérletek során modellrendszereket alkalmazunk.

A <u>modell</u> bonyolult rendszerek egyszerüsitett, minden részletében áttekinthető, arányosan kicsinyitett vagy nagyitott, szemléletesen elképzelt vagy gyakorlatilag megvalósitott, matematikailag szabatosan leirható, idealizált mása, amely többé-kevésbé helyesen szemlélteti a vizsgált rendszer vagy folyamat sajátosságait. A modellkisérletek eredményeinek kiértékelésekor azonban mindig figyelembe kell venni, hogy <u>a modell nem</u> <u>azonos a vizsgált rendszerrel</u>, nem tükrözi maradéktalanul annak összes tulajdonságait, valamint azt, hogy

-15-

a modellkisérletben nemcsak a geometriai méretek /elrendeződés/ változnak meg bizonyos arányban, hanem a végbemenő jelenségeket befolyásoló tényezők is. A modellkisérlet eredményei tehát mindig közelitő jellegüek.

2. Ismertebb modellrendszerek

A fotoszintetizáló <u>in vivo</u> rendszerek, ill. a bennük végbemenő folyamatok tanulmányozására többféle modell használatos. A következőkben ezek közül ismertetünk néhányat.

a, <u>Pigment oldatok</u>, emelyek ugy készülnek, hogy a növényekből alkalmas módon kivonják a vizsgálandó pigmenteket, és ezeket megfelelő oldószerbe viszik. A pigment oldatok előnye az <u>in vivo</u> rendszerekkel szemben az, hogy bennük a pigmentek koncentrációja általában ismert, vagy könnyen meghatározható. A pigmenteknek a különböző behatásokkal szembeni érzékenysége azonban ezekben a rendszerekben is fennáll, ami megneheziti kisérleti vizsgálatukat.

b, <u>Monomolekuláris rétegek</u>, amelyek ugy készülnek, hogy a kivont pigmenteket valamilyen szilárd felületen adszorbeáltatják, majd ezeket beszáritják. Ilymódon egy vékony, megközelitően monomolekuláris réteg jön létre. Ezek hátránya a vizsgálatok szempontjából egyrészt az, hogy technikailag nehezen állithatók elő, másrészt pedig a pigmentek itt egészen más körülmények közé kerülnek, mint <u>in vivo</u> voltak. Ennélfogva az ilyen modell fizikai tulajdonságai jelentősen különbözhetnek az <u>in vivo</u> rendszerekétől. /Spektroszkópiai vizsgálatokból pl. megállapitható, hogy az abszorpciós és az emissziós spektrumaik lényegesen eltérnek az <u>in vivo</u> rendszerek spektrumaitól./ Mindezek ellenére a monomolekuláris rétegek vizsgálata igen széles körben elterjedt /17/. A kapott eredmények - a megfelelő korrekciók elvégzése után - hasznos felvilágositásokat nyujthatnak a rendszer tulajdonságairól, ill. a rendszerben lejátszódó fizikai folyamatokról.

c, <u>Micellarendszerek</u>, igen gyakran alkalmazott modellek. Előállitásuk nagy szénatom számu /n>8/ parafinszármazékok /detergensek/ vizben való feloldásával történik /18/. Ezek a vegyületek vizben pozitiv vagy negativ ionra és egy hordozó ionra disszociálnak. Megfelelő számu szabad ion esetén a rendszerben jelentős strukturális változás jön létre, és az igy kialakult szerkezet szolgál alkalmas modellként az energiaátadás tanulmányozásához.

A disszociáció során felszabaduló ionok ugyanis felületi energiájuk csökkentése végett lamelláris vagy gömbszimmetrikus alakzatba rendeződnek. Ismereteink szerint általában 80-100 ion kapcsolódik össze, és alkot egy micellát /18/.

Egy lamelláris micella keresztmetszetét mutatja

-17-



3. ábra

a 3. ábra 15 %-os KLS - /C₁₂H₂₅SO₄K/_n- esetében. Mivel egy LS⁻ ion átlagos hossza 16 Å, és a micellák röntgendiffrakciós módszerrel meghatározott átmérője kb. 52 Å, igy a lamellák között 15-20 Å vastagságu folyadékréteg van.

3. <u>A micellák kialakulásának feltételei,</u> <u>micellatipusok</u>

A micellák kialakulásának feltételeivel és a különböző micellatipusokkal WINSOR /19/ foglalkozott részletesen. Kimutatta, hogy két vagy több nempoláris folyadék ideális oldatában minden egyes molekula statisztikus kölcsönhatásban van minden másikkal, és a hőmozgás hatására a molekuláknak egy véletlenszerű eloszlása következik be. Különböző tipusu molekulákból álló reális oldatokban, sőt poláris molekulákat tartalmazó tiszta folyadékokban is, véletlenszerű eloszlás már nem következik be. Igy a vizben, az ⁻O-H⁺ dipól miatt, kialakulhatnak intermolekuláris hidrogén kötések és olyan molekulacsoportok, amelyekben minden oxigén atomot négy hidrogén atom vesz körül tetraéderszerüen. Ezen rendezettség mértéke a hőmérséklet növekedésével fokozatosan csökken, ami a molekulák fokozott hőmozgásának következménye.

A vizhez hasonlóan az un. <u>amfoter</u> /v. amfipatikus/ vegyületek oldataiban is megfigyelhető bizonyos foku rendezettség. Az amfoter vegyületek ugyanis azzal jellemezhetők, hogy ugyanazon molekulán belül két olyan csoporttal rendelkeznek, amelyek nagymértékben különböznek egymástól oldhatóságukat illetően. Minden amfoter molekulában található egy <u>hidrofil</u> csoport, amely vizben oldható, valamint egy <u>lipofil</u> csoport, amely vizben oldhatatlan.

A legfeltünőbb amfoter sajátságok egvike éppen a micellaképződés. Ez leginkább azokban az amfoter vegyületekben figyelhető meg, amelyekben a hidrofil és a lipofil funkció közel azonos mértékben érvényesül, azaz

-19-

egyik sincs tirlsulyban a másikkal szemben. Ilyen tulajdonságuak többek között a $C_n H_{2n+1} SO_4 Na$ alaku vegyületek, ahol, mint már emlitettük, n értéke nagyobb, mint 8.

Az amfoter vegyületek vizes és szénhidrogénes oldataiban olyan molekulacsoportok alakulnak ki, amelyekben a molekulák poláris csoportjai egymással kapcsolatba lepnek; hasonló tulajdonságot mutatnak a nempoláris csoportok is. Ezek a "lokális" molekulacsoportok a hőmozgás hatására változnak, igy a szomszédos molekulák között dinamikus egyensuly alakul ki. Az amfoter molekulák ilymódon keletkezett ideiglenes csoportjait nevezzük <u>micellák</u>nak, amelyek tehát dinamikus jellegü, általában nem stabil képződmények. Bizonyos hőmérséklet és koncentráció határok között azonban feltünő stabilitást és hosszutávu intermicelláris rendezettséget mutatnak.

Az amfoter oldatok micelláris strukturájának kialakitásában az intermolekuláris erők két fő tipusa, az un. <u>elektrosztatikus</u> és az <u>elektrokinetikus</u> erő játszik fontos szerepet. Az elektrosztatikus kölcsönhatások az ionok töltéseitől és a dipól molekulák egyenlőtlen töltéseloszlásától származnak. Az ionok és a dipólok közötti kölcsönhatás vonzó orientációkat eredményez. /A viz fizikai jellegét és oldószer-tulajdonságait pl. tulnyomórészt az ⁻O-H⁺ dipólnak tulajdonitható elektrosztatikus erők határozzák meg./ Az elektrosztatikus kölcsönhatások ennek következtében nagymértékben hozzájárulnak a hidrofil jelleg kielekitéséhoz. Az elektrokinetikus kölcsönhatás az egyenletes töltéseloszlással biró, elektromosan semleges molekulák között fellépő vonzó kölcsönhatás. A vonzó erők ebben az esetben is elektromosak, és az elektronok molekulán belüli mozgásának tulajdonithatók. Ezek a mozgások ugyanis igyekeznek fázisban lenni a szomszédos molekulákban, és igy jön létre a vonzás. Az elektrokinetikus kölcsönhatás felelős csaknem teljes egészében a lipofil jellegért.

A legegyszerübb micellaforma a gömbszimmetrikus, amelyet HARTLEY /20/ ismert fel először. A gömbmicellában az amfoter molekulák asszociációja olyképpen irányitott, hogy a poláris végek a micella felületén, a viz relé helyezkednek el, mig a micella belsejét a nempoláris szénhidrogén láncok alkotják. Ilyen tipusu micellák vannak tulsulyban izotróp vizes detergens oldatokban kis koncentrációknál. A detergens koncentráció növekedésével azonban az oldat anizotróppá válik, a gömbmicellákat lamelláris szerkezetű aggregátumok váltják fel. A lamelláris micellában a vizes és organikus lamellák között egy planáris amfoter monoréteg helyezkedik el, amely bizonyos hőmérséklet és koncentráció határokon belül dimenzionális változásokra képes. Az energetikailag lehetséges határokon tul a lamelláris fázis felbomlik, és egy uj tipusu micelláris struktura jön létre. Röntgendiffrakciós vizsgálatokkal

-21-

kimutatták /21/, hogy ez egymással párhuzamos, henger alaku rostokból áll, és a micellák lokálisan szabályos kétdimenziós hexagonális rendszerben vannak elrendeződve. Ez a fázis is - a lamellárishoz hasonlóan - csak meghatározott koncentráció és hőmérsékleti határok között stabilis. Feltetelezik még egyéb fázisok létezését is, de ezek szerkezete még nincs pontosan megállapitva.

4. <u>A kritikus micella koncentráció és a meg-</u> határozására szolgáló módszerek

Tekintettel arra, hogy a micellék kialakulásához meghatározott mennyiségü szabad ion jelenlétére van szükség, a micellák képződése csak egy jól definiált detergens koncentrációnál kezdődik meg /22/. A különböző micellatipusoknak megfelelően egy vizes detergens oldat teljes koncentráció tartományában több kritikus koncentráció érték is meghatározható. Számunkra a lamelláris struktura kialakulásának kezdetét jelző, un. kritikus micella koncentráció /cmc/ a különösen fontos, mivel a modellezni kivánt kloroplaszt lamelláris szerkezettel bir.

A lamelláris micellák kialakulásakor az addıg ızotróp oldat anizotróppá válik, fizikaı tulajdonságaı jelentősen megváltoznak /23/. Ennek alapján a cmc meghatározható: a, <u>Vezetőképességméréssel</u>, amelynél a rendszer elektromos vezetőképességének a detergens koncentrációtól való függését vizsgáljuk. Ha ugyanis az oldat vezetőképességét a detergens koncentráció függvényeben ábrázoljuk, akkor a kapott görbe gyakorlatilag két különböző hajlásszögü egyenes szakaszból áll /ld. pl. 7. ábra/, és a törésnél egy un. kink /behajlás/ található a görbében. A cmc meghatározása interpolációval történik, amikoris a két egyenes szakaszt meghosszabbitjuk, és azok metszéspontjához tartozó detergens koncentráció lesz a cmc.

b, <u>A szinátcsapás módszerével</u>, amely azon alapszik, hogy a legtöbb festék-detergens oldatnak a szine is megváltozik a cmc környezetében /24/. A szinátcsapás meghatározása rendszerint abszorpció- vagy emisszióméréssel történik. Ez a módszer nem annyira pontos, mint az előbbi /25/, de azért jó közelitő értéket ad a cmcre.

c, <u>Az oldékonyság mérésével</u>, amelynek az az alapja, hogy egyes vizben oldhatatlan komplex sók és aggregátumok a detergens koncentráció növekedésével a detergens szolubilizáló hatására - oldódni kezdenek, és az oldékonyság jelentősen megnő a cmc-nek megfelelő detergens koncentrációnál, amely pl. abszorpcióméréssel nyomon követhető.

d, <u>A fényszórás módszerével</u>, amely azon alapszik, hogy az egyes ionok fényszóróképessége jelenték-

-23-

telen az ugyanezen ionokból képződött micellák fényszórásához képest. Ez a módszer meglehetősen önkényes, és az előzőeknél kevesbé pontos.

5. A micellarendszer mint modeli

Megfelelő detergens vizben való feloldásával, és a detergens koncentráció alkalmas megválasztásával elerhető tehát, hogy a kloroplaszt strukturájához hasonló, lamelláris szerkezetű micellarendszert állitsunk elő. Ha ilyen - micellákat tartalmazó - oldatba megfelelő festékeket viszünk, akkor azok a micellákon belül, ill. a micellák felületén adszorbeálódnak, és ezek töltik be a kloroplasztban lévő pigmentek szerepét. A festék koncentráció alkalmas megválasztásával elérhető, hogy az adszorbeált festékionok olyan távolságban helyezkedjenek el - egyenletes eloszlást feltételezve -, amely öszszemérhető az <u>in vivo</u> rendszerekben lévő pigmentek átlagos /10-15 Å/ távolságával /26/.

Meg kell jegyezni, hogy ha a disszociáció során a detergensből negativ ionok képződnek, akkor pozitiv iont adó festéket kell alkalmazni, mig a pozitiv ionokból összeálló micellákhoz negativ iont adó festéket kell az oldatba vinni /27/ ahhoz, hogy az <u>in vivo</u> rendszerek felépitéséhez hasonló szerkezetű rendszert kapjunk.

A micellarendszerekről szerzett ismereteink bir-

-24-

tokában elmondhatjuk, hogy ilyen modellrendszer alkalmazása a fotoszintézis primér folyamatainak tanulmánvozására jogos, hiszen szerkezete és méretei jól közelitik a kloroplaszt strukturáját /ld. 4. ábra/; másrészt - idézve TERENIN /28/ megállapitását - " a fotoszintézis primér fotofizikai és fotokémiai reakcióinak természete közös a festékek fotokémiájának problémáival. Nincs benne semmi olyan sajátos különlegesség, amely csak a biokémiai rendszerekre lenne jellemző."



4. ábra

IV. AZ ALKALMAZOTT MODELL ÖSSZETÉTELE, KISÉRLETI MÓDSZEREK

1. A festékek és a detergens tulajdonságai

Az energiaátadás tanulmányozása heterogén pigmentrendszerben vagy akár több festéket tartalmazó keverékoldatban bonyolult feladat. Ezért célszerünek látszott - első közelitésben - olyan rendszert alkalmazni, amelyben csak'két komponens vesz részt a vizsgálandó folyamatban.

Az általunk alkalmazott modellrendszer nátriumlaurylszulfát /NaLS/ - /C₁₂H₂₅SO₄Na/_n - vizes oldata volt. Mivel a NaLS aniondetergens, azaz vizben Na⁺ hordozó ionokra és negativ LS⁻ ionokra disszociál, ezért pozitiv iont adó festékeket - tionint /Th/ és metilénkéket /MB/ - vittünk az oldatba. Ezen festékek alkalmazását indokolja az is, hogy ezek un. vitális festékek, és általában ezeket alkalmazzák a biológiai vizsgálatokhoz. Másrészt - amint az az 5. ábrán is látható mind az abszorpciós, mind az emissziós spektrumuk abban a szinképtartományban van, amelyben a fotoszintetizáló pigmenteké, és a spektrumok átfedése is megközelitően olyan mértékü, mint a klorofillok, ill. a

-26-

járulékos pigmentek esetében. Igy a Th által felvett gerjesztési energia nagy valószinüséggel átadódik a MBhez /29/.



5. ábra

Ismereteink alapján a fényenergia abszorbeálása után az ilyen rendszerben a következő fizikai folyamat játszódik le: a Th által abszorbeált fényenergia belső /molekulák közötti/ energiamigrációval jut el a MB-hez. A Th igy alapállapotba, a MB pedig gerjesztett állapotba kerül. A gerjesztési energiát azután a MB részben kisugározza, ill. a környezetének sugárzás nélkül átadja. Ilymodon a Th emisszió-intenzitásának csökkenéséből és a MB emisszió-intenzitásának növekedéséből az energiaátadás hatékonyságára lehet következtetni. 2. Az oldatok előállitása

A vizsgálataink során detergensként alkalmazott nátrium-laurylszulfát /Fluka-AG. pract./ koncentrációját 0-8·10⁻³ mol/l között változtattuk. Oldószerként kis vezetőképességű vizet használtunk, amelyet desztillált viznek nárom fokozatu kvarc desztillálón való ujradesztillálásával nyertünk. A desztilláló velamennyi alkatrészét, valamint a viz és az oldatok tárolására használt lombikokat Abegg-féle gőzölési eljárással /30/ tisztitottuk meg a vizben aldódó szennyeződésektől. Az ilymódon kapatt viz vezetőképessége 1-2·10⁻⁶ ohm⁻¹cm⁻¹ között volt, és ez az érték hosszu ideig való tárolás alatt sem változott lényegesen.

A vizsgált tionin és metilénkék /Reanal/ festékeket alkoholból való többszöri átkristályositással az abszorpciós spektrum állandóságáig tisztitottuk. Az oldatok elkészitésénél először a festékeket, majd a detergens törzsoldatát pipettáztuk a lombikokba, és ezután töltöttük fel a rendszert desztillált vizzel a kivánt térfogatra.

Összesen 144 oldat /3x6 sorozat/ tulajdonságait vizsgáltuk. A sorozatokon belül a detergens koncentráció: 0; $2 \cdot 10^{-3}$; $2,5 \cdot 10^{-3}$; $3 \cdot 10^{-3}$; $3,5 \cdot 10^{-3}$; $4 \cdot 10^{-3}$; $6 \cdot 10^{-3}$ és $8 \cdot 10^{-3}$ mol/l volt. Az egyes sorozatokon belül a festékek, ill. azok koncentrációja volt különböző.

-28-

Az alkalmazott festék koncentrációk a Th-t, a MB-t, valamint ezek ekvimoláris keverékeit tartalmazó oldatokban egyaránt a következők voltak: $2 \cdot 10^{-6}$; $5 \cdot 10^{-6}$; $1 \cdot 10^{-5}$; $2 \cdot 10^{-5}$; $5 \cdot 10^{-5}$ és $1 \cdot 10^{-4}$ mol/1.

Az oldatokat sötét helyen és állandó hőmérsékleten /25⁰C-on/ tároltuk, és a méréseket az elkészités után két napon belül elvégeztük.

3. A vezetőképesség mérése

A kritikus micella koncentrációt az elektromos vezetőképesség mérésével határoztuk meg. A méréseket egy OK-102 tipusu konduktométer alkalmazásával végeztük, amelynek működése azon alapszik, hogy a mérendő oldatba egy geometriailag jól definiált indifferens elektródpárt meritünk, és az ezen létrejövő feszültségesést mérjük.

Oldatok vezetőképességét a fajlagos vezetőképességgel /k/ szokás definiálni. A k az egymástól 1 cmre lévő 1 cm² felületü elektrodok között lévő oldat vezetőképességét jelenti, azaz

$$\kappa = \frac{1}{R} \cdot \frac{L}{q} / ohm^{-1} cm^{-1} / , \qquad (8)$$

ahol $\frac{1}{R}$ a vezetőképesség /onm⁻¹/, L az elektródok távolsága /cm/, q az elektródok felülete /cm²/. Az L és a q geometriai meghatározása nehézkes lenne, ezért hányadosukat a mérőcellának ismert k-ju oldattal történő kalibrálásával állapitottuk meg.

Mivel a detergens oldatok vezetőképessége jelentős mértékben függ a hőmérséklettől, ezért méréseinknél a hőmérséklet állandóságának biztositására egy U-10 Höppler tipusu termosztátot alkalmaztunk. A termosztátot kiegészitettük még egy nagymennyiségü nütőfolyadékot tartalmazó edénnyel és egy ventilrelével. Ez utóbbi szerepe az, hogy időszakos cirkulációt létesit a termosztát folyadéka és a hütőedény között, ezzel megakadályozza a termosztát tulmelegedését. Ennek különösen a szobahőmérséklethez közeli hőmérséklet tartományokban van jelentősége, ahol a termosztát kevésbé megbizhatóan müködik. A mérőedényt a mérés során a temperált térbe helyeztük, és mérés közben az oldatok hőmérsékletét hőmérővel közvetlenül is ellenőriztük.

4. Az abszorpciós spektrumok felvétele

A vizsgált oldatok abszorpciós spektrumait egy Optica Milano CF-4 DR tipusu sikrácsos, autokollimációs elven müködő, regisztrálós spektrofotométerrel határoztuk meg /31/. A csatlakozó regisztráló egység egy Specdomax C tipusu kompenzográf volt. Fényforrásként a készülékhez tartozó wolframlámpát használtuk. Az abszorpciós spektrumokat a 400-750 nm spektrumtartományban vettük fel, szobahőmérsékleten /25^oC-on/. A hőmérséklet állandó értéken tartása érdekében méréseinkhez termosztátot és temperálható küvettatartót alkalmaztunk. Az oldatok rétegvastagságát 0,01-5 cm között változtattuk.

5. A lumineszcencia spektrumok meghatározása

A fluoreszcencia szinképek felvétele részben a JATE Kisérleti Fizikai Intézetében DOMBI /32/ által készitett berendezéssel, részben egy DFSz-12 tipusu spektrofotométerrel történt. Az előbbi berendezés elvi rajza a 6. ábrán látható.



6. ábra

A készülékbe gerjesztő fényforrásként egy HBO 500 tipusu nagynyomásu Hg-lámpa van beépitve, melynek fénye a Z fényzár nyitott állása esetén az L₁ lencséböl, az Sz vizszürőből, az I féminterferenciás /SIF 546, ill. 576/ szüróből és a T tükörből álló leképező rendszeren keresztül jut a K küvettára. A lumineszcencia fény pedig az L₂ lencsén, a D diafragmán és az M /SPM-l tipusu/ monokromátoron keresztül jut az F fotoelektronsokszorozó /EMI 9558/ fotokatódjára. A gerjesztő fény és a megfigyelt lumineszcencia fény iránya által bezárt szög kb. 7-8°. A mérőberendezés spektrális érzékenysége egy Osram tipusu, ismert szinhőmérsékletü /2850 °K/ lámpával volt meghatározva. A fotoáram detektálására nagy érzékenységű fénymutatós Kipp & Zonen galvanométer /G/ szolgál.

Az előzőkben ismertetett berendezésen kivül DFSz-12 tipusu spektrofotométerrel is végeztünk fluoreszcencia intenzitás méréseket. A készülék egy kettős monokromátor, diszperziós rendszere két azonos reflexiós rácsot tertalmaz. A gerjesztő fényforrás ebben az esetben 1s HBO 500 Osram tipusu higanylémpa volt. A monokromatikus gerjesztést SPM-1 tipusu monokrométorral biztosítottuk. A lumineszcencia fény detektálására EMI 9558 fotoelektronsokszorozót használtunk, a fotoáram regisztrálása EPP-09 ME tipusu regisztráló berendezés segítségével történt.

A fluoreszcencia intenzitás mérésekor stendard

-32-

összehasonlitóként uránüveget alkalmaztunk. Az oldatok rétegvastagsága minden esetben 1 cm volt. Termosztát és temperálható küvettatartó alkalmazásával biztosítottuk a mérések során az oldatok állandó 25°C-os hőmérsékletét.
V. KISERLETI EREDMÉNYEK, DISZKUSSZIÓ

1. A vezetőképességmérés eredményei

A vizsgált oldatok vezetőképességét a detergens koncentráció függvényében mértük. A tiszta NaLS oldatok esetében három különböző hőmérsékleten kapott eredményeinket a 7. ábrán tüntettük fel.



7. ábra

Látható az ábráról, hogy a cmc ennél a rendszernél kb. 3,5·10⁻³ mol/l NaLS koncentrációnál van. Ez jól egyezik korábbi kisérleti adatokkal /33/. Megfigyelhető az is, nogy a cmc után a görbe meredeksége kisebb, mint előtte volt. Ez azzal magyaráznató, nogy a cmc fölött már micellák vannak jelen, tenát kevesebb szabad ion van a rendszerben, ennélfogva a vezetőképessége kisebb mértékben növekszik a detergens koncentráció növekedésével, mint a cmc alatt. Látnató az is az ábráról, hogy t='/0°C nőmersékletnél a görbében lévő "kink" nem olyan kifejezett, mint az alacsonyabb hőmérsékletek esetén, ami a micellizáció kisebb mértékére utal.





A 8. ábrán a t=50°C hőmérsékletnél kapott adatokat tüntettük fel a tiszta NaLS, a NaLS + $5 \cdot 10^{-6}$ mol/1 Th, valamint a NaLS + $5 \cdot 10^{-6}$ mol/1 MB oldatok esetében. Az ábráról igen jól látható, hogy mig a tiszta NaLS esetén a cmc értéke $3, 5 \cdot 10^{-3}$ mol/1-nél van, addig a festékek bevitele a rendszerbe a cmc értékét $3 \cdot 10^{-3}$ mol/lre csökkenti. Ezt a rendszerben kialakuló "indukált micellák" létrejöttének tulajdonithatjuk. A festékionok jelenléte ugyanis elősegiti a micellák kialakulását a cmc-nél kisebb detergens koncentrációknál is /24/. Ugyancsak az indukált micellák létrejötte okozza azt is, hogy a festéket tartalmazó oldatok vezetőképessége lassabban növekszik a detergens koncentráció növekedésével, mint a tiszta detergens oldatoké. Festék jelenléte esetén ugyanis kevesebb szabad ion van a rendszerben, ennélfogva annak vezetőképessége kisebb.

A különböző festék koncentrációju oldatok vezetőképességét összehasonlitva az állapitható meg, hogy a festék koncentráció változása – a vizsgált koncentráció tartományon belül – nem befolyásolja jelentősen a festék-detergens rendszerek vezetőképességét, és nincs hatással a cmc értékére sem.

2. <u>A festék-detergens rendszerek abszorpciós</u> tulajdonságai

A festék-detergens oldatok abszorpciós spektrumait vizsgálva megállapitható, hogy a rendszerek abszorpcióképességét mind a detergens, mind a festék koncentráció változása jelentősen befolyásolja. A keverékoldatokra nem érvényes az abszorpció additivitása, azaz

$$k_{\text{Th}+MB}(\lambda) \neq k_{\text{Th}}(\lambda) + k_{MB}(\lambda) .$$
(9)

Ez azt jelzi, hogy az egyes komponensek között kémiai kölcsönhatás áll fenn. A festékek ugyanakkor a detergenssel is kölcsönhatásba lépnek, amit az abszorpciós spektrumoknak a vizes oldatokéhoz viszonyitott szembetünő deformálódása mutat. A detergenst tartalmazó oldatokban a festékek monomer sávjai mellett, és azok rovására, un. mellékmaximumok jelennek meg, melyek a detergens koncentráció növekedésével csökkennek, majd eltünnek.

A következőkben megvizsgáljuk külön-külön a 'Th-t, a MB-t, valamint ezek ekvimoláris keverékeit tartalmazó detergens oldatok abszorpciós tulajdonségait.

a, <u>A tionin-detergens rendszer abszorpciós</u> <u>tulajdonságairól</u>

A 2·10⁻⁵ mol/l Th-t tartalmazó oldatok abszorpciós spektrumait bemutató 9. ábráról látható, hogy a vizes festékoldat abszorpciós sávjának fő- vagy «-maximuma 600 nm-nél, a detergenst tartalmazó oldatoké pedig kb. 605 nm-nél van. A detergensnek a rendszerbe való bevitele tehát a Th monomer sávjának maximumát a hoszszabb hullámhosszak felé tolja el 3-5 nm-rel. A vizsgált oldatok abszorpciós spektrumában az «-maximum mel-



-38-

9. ábra

lett megfigyelhető 565 nm-nél egy mellékmaximum, az un. β -sáv. A detergenst tartalmazó oldatokban ezen kivül megjelenik még két mellékmaximum: a 465 nm-nél lévő Tsáv és a 640 nm-nél található d-sáv. Az ábráról jól látható, hogy a különböző detergens koncentrációju oldatok abszorpciós görbéi a T-sáv közelében, 500 nm-nél egyetlen pontban, un. izobesztikus pontban metszik egymást. Ez az izobesztikus pont azonban nagyobb festék koncentrációju oldatok esetén nem jelenik meg, amint azt a 10. ábra is mutatja, amelyen az $5 \cdot 10^{-5}$ mol/1 Th-t tartalmazó oldatok abszorpciós spektrumait tüntettük fel. Ez azzal magyarázható, hogy a kisebb festék koncentrációju oldatokban a festék csak monomer és dimer állapotban, valamint a detergenssel képzett komplex sók formájában



10. ábra

van jelen, s ezek a formák éppen az izobesztikus pontban, ill. az ehhez tartozó frekvenciánál vannak egyensulyban. A festék koncentráció növekedésével magasabb rendü //polimer/ festék aggregátumok is kialakulhatnak, ezért nem jön létre a festék-detergens komplex - monomer, dimer egyensulyra jellemző izobesztikus pont.

A cmc-hez közeli detergens koncentrációknál megállapitható, hogy a festék koncentráció növekedésével mind a 7-, mind ő-sáv egyre kifejezettebbé válik, amint az a 9. és 10. ábra összehasonlitásából is látható. Ugyanakkor az \propto -sáv relativ intenzitása csökken. Az 1·10⁻⁴ mol/1 Th és 3,5·10⁻³ mol/1 NaLS koncentrációju oldat esetén az α -sáv intenzitása már csak mintegy 60 %-a a τ -sáv, és kb. 85 %-a a σ -sáv intenzitásának. Ebből arra lehet következtetni, hogy a festék koncentráció növekedésével egyre több festék molekula képez aggregátumokat, ill. a detergenssel komplex sókat. Ennek eredményeképpen relative egyre kevesebb monomer festék molekula van az oldatban, és ez okozza az α -sáv intenzitásának a τ -, ill. a σ -sávéhoz viszonyitott csökkenését.

A 11. ábrán a 465 nm-nél megfigyelhető T-sáv



11. ábra

változása látható a detergens koncentráció függvényében három különböző Th koncentráció esetén. A τ -sáv megjelenése a rendszerben kialakuló, vizben oldhatatlan festék-detergens sók jelenlétenek tulajdonitható. Értéke maximális a legkisebb /2·10⁻³ mol/l / NaLS koncentrációnál, ezután csökken, majd a cmc feletti detergens koncentrációknál gyakorlatilag eltünik. A τ -sáv csökkenése, majd eltünése azt jelzi, hogy a festék-detergens sók a detergens koncentráció növekedésével – a detergens szolubilizáló hatására – fokozatosan feloldódnak, és a festék ionok beépülnek a micellákba.

A 12. ábra a 640 nm-nél megjelenő б-sáv változását mutatja a detergens koncentráció függvenyében három különböző festék koncentráció esetén. A hosszuhul-



12. ábra

lámu d-sáv megjelenését azzal lehet magyarázni, hogy az oldatban magasabbrendű /polimer/ festék aggregátumok jönnek létre. Ezt az elképzelést több tény is alátámasztja, nevezetesen az, hogy a festék koncentráció növekedésével a J-sáv egyre határozottabb formában jelenik meg /v.ö. 9. és 10. ábra/, intenzitása hőmérséklet növekedés hatására igen gyorsan csökken /34/, valamint az, hogy a J-sáv közelében nincs izobesztikus pont. A J-sáv intenzitása a detergens koncentráció növekedésével eleinte csökken, majd növekszik - ellentétben a T-sáv folyamatos csökkenésével -, és csak a cmc-nél nagyobb, $4 \cdot 10^{-3}$ mol/l NaLS koncentráció után tünik el. Ennek alapján megállapitható, hogy nagyobb festék koncentráció esetén a festékek ujraeloszlása a micellákban még a cmc értékét meghaladó 4.10⁻³ mol/l detergens koncentrációnál sem megy végbe teljesen a nagyszámu festék molekula jelenléte miatt /35/.

Az 565 nm-nél megfigyelhető β-sáv a dimérektől származik. Mig a dimerizációs sávot a vizes festékoldatokban jól látható "váll" jelzi a spektrumban, addig a 2·10⁻³ mol/l NaLS koncentrációju oldatokban alig észrevehető. A detergens koncentráció növekedésével egyre kifejezettebbé válik, de a cmc feletti NaLS koncentrációknál lényeges változást nem mutat.

A 13. ábra együtt mutatja az ∝-sáv maximumának változását a Th+NaLS és a MB+NaLS rendszerek esetén a detergens koncentráció függvényében. Látható, hogy a

-42-





-43-

 $k(\lambda)_{max}$ abszorpciós együttható értéke a detergens bevitelével mindkét rendszer esetén igen erősen lecsökken. Ez a csökkenés azzal magyarázható, hogy kis detergens koncentrációknál a festék a detergenssel vizben oldhatatlan komplex sókat képez, amelyek ebben a tartományban nem abszorbeálnak. A detergens koncentráció növekedésével - a detergens szolubilizáló hatására - ezen sók oldódása megindul, és az abszorpció értéke ujra növekszik /24/.

Az ábráról az is látható, hogy a festék koncentráció növekedésével növekszik a "visszaszineződés", és az abszorpciós együttható értéke a nagyobb detergens koncentrációknál meghaladja a vizes oldatokban mért értéket. Ezt valószinüleg azzal lehet értelmezni, hogy a nagyobb festék koncentrációju vizes oldatban nem abszorbeáló festék aggregátumok /a MB-t tartalmazó oldatokban főleg dimérek/ is jelen vannak, amelyek a nagyobb detergens koncentrációknál szintén feloldódnak. /Az α-maximumoknak megfelelő abszorpciós együttható értékek a Th+NaLS rendszer esetén az I., a MB+NaLS rendszer esetén a II. táblázatban találhatók./

b, <u>A metilénkék-detergens rendszer abszorpciós</u> tulajdonságairól

A 14. ábrán az 5.10⁻⁶ mol/l MB-t tertalmazó oldatok abszorpciós spektrumai látnatók. Megfigyelnető, nogy mig a vizes festékoldat «-maximuma 665 nm-nél van,

-44-

I. táblázat

A tionin-detergens oldatok α -sávjának k $(\lambda)_{max}$ értékei

C _{Th} C _{NaLS} •10 ³	2 .10⁻⁶	5 •10⁻⁶	1.10 ⁻⁵	2•10 ⁻⁵	5•10 ⁻⁵	1.10-4
ο	0,25	0,41	0,86	1,90	4,95	11,42
2	0,05	0,06	0,12	0,26	0,58	2,09
2,5	0 ,0 8	0,11	0,17	0,31	0,65	2,20
3	0,14	0.18	0,25	0,38	0,78	2,33
3,5	0,22	0,26	0,34	0,56	1,02	2,49
4	0,26	0,44	0,75	1,18	2,15	3,64
6	0,28	0,73	1,45	2,69	6,04	13,15
8	0,29	0,73	1,47	2,90	6,40	15,00

II. táblázat

A metilénkék-detergens oldatok «-sávjának

 $k(\lambda)_{max}$ értékei

C _{MB} C _{NaLS} ·10 ³	2.10 ⁻⁶	5•10 ⁻⁶	1·10 ⁻⁵	2·10 ⁻⁵	5•10 ⁻⁵	1.10-4
0	0,26	0,70	1,44	2,81	6,18	10,72
2	0,21	0,40	0,48	0,62	1,47	3,05
2,5	0,25	0,50	0,77	1,34	1,91	3,96
3	0,28	0,60	1,00	1,82	3,92	6,23
3,5	0,29	0,68	1,24	2,38	4,38	8,50
4	0,31	0,75	1,46	2,44	5,88	9,80
6	0,32	0,78	1,62	3,18	7,70	13,80
8	0,32	0,79	1,66	3,15	8,02	15,00

-46-

addig a detergenst tartalmazó oldatoké 661-662 nm-nél található. A detergensnek a rendszerbe való bevitele tehát a Th-éhoz képest ellenkező irányba, azaz a rövidebb hullámhosszak felé tolja el 3-4 nm-rel a MB monomer sávjának maximumát.



14. ábra

A 615 nm körül megjelenő kisebb maximum a dimérektől származó β-sáv. A Th+NaLS rendszerek abszorpciós spektrumaival összenasonlıtva megállapitható, hogy a MB-t tartalmazó oldatok spektrumaiban a β-sáv kifejezettebb, ami arra utal, hogy a MB dimerizációra való hajlama nagyobb, mint a Th-é. Különösen jól látható ez a 15. ábrán, az $1 \cdot 10^{-4}$ mol/l MB vizes oldata esetén. Meg kell jegyezni azonban, hogy csak a vizes festékoldatok és nagy detergens koncentrációk esetén állithatjuk azt, hogy a β -sáv egyértelmüen a dimerizációtól származik. Ha megvizsgáljuk e sáv helyének és intenzitásának változását a detergens koncentráció függvényében, azt találjuk, hogy a 14. ábrán feltüntetett vizes festékoldat és a cmc fölötti detergens koncentrációk esetén 617 nm-nél csupán egy váll jelzi, mig a kis detergens koncentrációju oldatok spektrumában határozott helyi maximum formájában jelenik meg 611; 613 és 615 nm-nél. Ezek a hullámhosszak rendre $2 \cdot 10^{-3}$; $2,5 \cdot 10^{-3}$ és $3 \cdot 10^{-3}$ mol/l NaLS koncentrációnak felelnek meg.

A fenti változásokat figyelembevéve, fel kell tételeznünk, hogy a β -sáv megjelenését nem minden detergens koncentrációnál okozza teljes egészében a dimerizáció, hanem a rendszerben feltehetően festék-detergens komplex sók is létrejönnek, melyek szintén ebben a hullámhossz tertományban rendelkeznek jelentős abszorpcióval. Ennek alapján magyarázható az a tény is, hogy kis mennyiségü detergensnek a rendszerbe való bevitele az α -maximum jelentős csökkenését idézi elő /13. ábra/. A detergens koncentráció növekedésével - a detergens szolubilizáló hatására - ezen sók fokozatosan feloldódnak, és a cmc fölötti detergens koncentrációju oldatok spektrumában már a β -sáv helye és intenzitása a vizes festékoldatéhoz hasonló.

A 15. ábrán látható, $1 \cdot 10^{-4}$ mol/l MB-t tartalmazó oldatok abszorpciós spektrumai már kissé más képet mutatnak. Ez azt bizonyıtja, hogy nemcsak a detergens, hanem a festék koncentráció változása is nagymértékben befolyásolja e rendszerek abszorpciós tulajdonságait. A MB monomer sávjáról az előzőkben elmondottak ennél a festék koncentrációnál is érvényesek. A β -sáv azonban a festék koncentráció növekedésével olyannyira kifeje-



15. ábra



zetté vált, hogy a cmc alatti detergens koncentrációk esetén intenzitása meghaladja az α-sávét.

c, <u>A tionin-metilénkék-detergens rendszer ab-</u> szorpciós tulajdonságairól

Az általunk vizsgált keverékoldatok minden esetben a két festék ekvimoláris keverékeit tartalmazták. Mivel kémiai kölcsönhatás lép fel mind a két festék /33/, mind a festékek és a detergens között /24/, igy esetünkben még a vizes keverékoldatok abszorpciós spektruma sem



16. ábra

állitható elő a két festék abszorpciós koefficienseinek egyszerű összegzésével.

A 16. ábrán az $1 \cdot 10^{-5}$ mol/l Th-t és MB-t tartalmazó oldatok abszorpciós spektrumait tüntettük fel. Keverékoldatok esetén is megfigyelhető, hogy a detergens bevitele a rendszerbe a Th monomer sávját a hosszabb, a MB-ét a rövidebb hullámhosszak felé tolja el néhány nmrel. Az ábráról az is látható, hogy kis mennyiségü detergens hatására az α -maximumok intenzitása nagymértékben lecsökken, majd a detergens koncentráció növekedésével megindul a "visszaszineződés", amint azt az egyes komponensek esetében külön-külön is láttuk.

Megfigyelhetünk azonban egy eddig nem tapasztalt változást is a MB monomer sávjának helyzetében, nevezetesen azt, hogy a detergens koncentráció csökkenésével az α -maximum egyre inkább eltolódik a rövidebb hullámhosszak felé /a $2 \cdot 10^{-3}$ mol/l NaLS-t tartalmazó oldat spektrumában már kb. 650 nm-nél van/. Ez valószinüleg azzal magyarázható, hogy a MB α -sávját részben fedi a Th 640 nm körüli σ -sávja, melynek intenzitása mint láttuk - a kis detergens koncentrációknál jelentős. Ezt az elképzelést az is alátámasztja, hogy a kis detergens koncentrációju oldatokban a MB α -maximuma intenzivebb, mint a Th-é - holott a vizes oldatban éppen forditva van -, és csak a cmc fölötti, $4 \cdot 10^{-3}$ mol/l NaLS koncentrációnál kerül egyensulyba a két festék monomer sávja, éppen annál a detergens koncentrációnál,

-51-

ahol a d-sáv intenzitása már csökkenőben van.

A spektrumokban 465 nm körül megjelenik a Th+NaLS komplexekre jellemző τ -sáv a keverékoldatok esetében is, és kis festék koncentráció esetén megtalálhatjuk mellette /505 nm-nél/ az izobesztikus pontot is. A festék koncentráció növekedésével eltünik az izobesztikus pont, és "felborul" a spektrumok eddigi rendje – amint az a 17. ábrán látható, amely az 1·10⁻⁴ mol/1 Th-t és MB-t tartalmazó oldatok abszorpciós spektrumait mutatja.



17. ábra

Kis detergens koncentrációk esetén szinte teljesen hiányzik a Th α-maximuma, ugyanugy a MB-é is, hiszen a spektrumokban 650 nm körül található maximum aligha tulajdonitnató a monomer MB ionok abszorpciós sávjának, sokkal inkább a Th σ-sávjától származik. Ez annél is inkább valószinü, mivel a vizes, ill. a nagy detergens koncentrációju oldatok spektrumában már mindkét festék α-maximuma a "helyén" van, azaz a Th-é 600, ill. 605 nm-nél, a MB-é pedig 665, ill. 662 nm-nél. A MB monomer sávjának, a Th σ-sávjának, ill. a kettő szuperpoziciójaként adódó maximumnak a helye és intenzitása a III. táblázatban telálható.

A keverékoldatok abszorpciós spektrumainak rövidnullámu végén megjelenő maximum sem teljesen azonos a Th τ -sávjával. Bár kis festék koncentrációk esetén helye és intenzitásának változása /a detergens koncentráció függvényében/ igen hasonló a τ -sávéhoz, a festék koncentráció növekedésével ez a hasonlóság mindinkább csökken, és a maximum helye is egyre inkább eltávolodik a τ -sávétól /ld. IV. táblázat/. Feltételezhető, hogy ezt a változást vegyes festék-detergens /Th+MB+NaLS/ komplexek kialakulása okozza.

-53-

III. táblázat

A keverékoldatok abszorpciós spektrumaiban 660 nm körül található maximum nelye és értéke

CNALS							-	
·10 ³	0	2	2,5	3	3,5	4	6	8
CTh+MB			4.5					
2.10-6	665	657	660	661	662	662	662	662
2 10	0,27	0,17	0,20	0,23	0,26	0,29	0,32	0,32
5.10-6	665	653	656	658	661	662	662	662
J 10	0,66	0,32	0,39	0,47	0,56	0,68	0,81	0,81
1.10-5	665	649	652	654	658	661	662	662
	1,38	0,53	0,63	0,72	0,87	1,17	1,55	1,59
5	665	647	648	652	656	660	662	662
2 10	2,58	0,88	1,09	1,25	1,52	1,98	2,98	3,12
5.10-5	665	643	645	646	651	657	662	662
5.10	5,46	1,74	1,91	2,06	2,60	3,78	6,40	7,44
1.10-4	665	644	644	645	648	649	661	662
1 10	8,55	3,70	3,64	3,59	4,07	5,02	10,02	13,17

IV. táblázat

A keverékoldatok abszorpciós spektrumaiban 470 nm körül található maximum helye és értéke

C _{NaLS} •10 ³ C _{Th+MB}	2	2,5	3	3,5	4	6
2.10-6	466	466	466	-	-	-
2-10	0,08	0,06	0,04	-	-	-
5.20-6	467	467	467	467	-	-
5*10	0,23	0,20	0,17	0,15		-
1.10-5	468	467	467	468	469	-
	0,50	0,47	0,45	0,39	0,22	-
	472	468	468	469	470	-
2.10	1,02	0,98	0,92	0,85	0,65	-
5•10 ⁻⁵	478	477	476	475	474	* <u>-</u>
	3,30	3,14	3,05	2,83	2,38	-
1.10-4	486	482	480	478	477	477
1.10	6,03	6,51	6,71	6,40	6,04	3,50

3. A vizsgált rendszerek fluoreszcencia spektrumai

Ismeretes, hogy közvetlen mérésekkel csupán az un. külső lumineszcencia spektrum határozható meg. A mért külső fluoreszcencia spektrumokból az oldatok valódi v. belső lumineszcencia tulajdonságait a reabszorpció figyelembevételével kapjuk /ll/. Mivel az általunk vizsgált festék-detergens rendszerek abszorpcióképessége meglehetősen nagy, a fluoreszcencia spektrumok felvételekor elsőlapu megfigyelést alkalmaztunk /a gerjesztő fény és a lumineszcencia fény iránya által bezárt szög kb. 7-8° volt/. Elsőlapu megfigyelés esetén a reabszorpcióra való korrigálás a következő összefüggés alapján végezhető el:

$$f_q(\lambda) = konst \cdot B(\lambda) \cdot \frac{\alpha + \beta}{1 - e^{-(\alpha + \beta)}} \cdot \frac{1}{\alpha}$$
, (10)

ahol B(λ) a mért lumineszcencia spektrum, $\alpha = k(\lambda) \cdot l$ és $\beta = k(\lambda') \cdot l$; l a lumineszkáló réteg vastagsága, λ a gerjesztő fény hullámhossza, λ' pedig a megrigyelés hullámhossza. Ezenkivül figyelembe vettük még a fotoelektronsokszorozó spektrális érzékenységét is.

a, <u>Az egykomponensű rendszerek emissziós</u> tulajdonságairól

A 18. ábra az 5.10⁻⁶ mol/l Th-t tartalmazó oldatok emissziós spektrumait mutatja hat különböző detergens

-56-



18. ábra

koncentráció esetén. Az ábráról látható, hogy a Th fluoreszcencia maximuma kb. 623 nm-nél található mind a vizes, mind pedig a NaLS-ot tartalmazó oldatoknál. Tehát a detergens bevitele a rendszerbe az emisszió maximumának helyét gyakorlatilag nem befolyásolja. A lumineszcencia-intenzitás – $f_q(\lambda)$ – maximumának értéke viszont igen erősen lecsökken, ha kis mennyiségü detergenst viszünk az oldatba. A detergens koncentráció növekedésével az $f_q(\lambda)_{max}$ növekedése figyelhető meg. Azt a korábban emlitett tényt, hogy egy festék-detergens oldat fizikai tulajdonságai a cmc környezetében jelentősen megváltoznak, a 18. ábrán bemutatott emissziós spektrumok

-57-

is igazolják. Látható, hogy a cmc-nél kisebb NaLS koncentrációju oldatok spektrumai jól elkülönithetők a cmc feletti detergens koncentrációju oldatok spektrumaitól, és a legnagyobb intenzitásbeli változás éppen a 3.10⁻³ mol/l és a 3,5.10⁻³ mol/l NaLS koncentrációhoz tartozó spektrumok között figyelhető meg.

A 19. ábrán az 5.10⁻⁶ mol/l MB koncentrációju oldatok emissziós spektrumait tüntettük fel. Az ábráról látható, hogy a vizes festékoldat fluoreszcencia maximuma kb. 683 nm-nél van, és a maximum helye nem



19. ábra

változik meg akkor sem, ha detergenst viszünk a rendszerbe. A kevés detergenst tartalmazó oldatok lumineszcencia-intenzitása - a Th+NaLS rendszerhez hasonlóan itt is lényegesen kisebb, mint a vizes oldaté, és a detergens koncentráció növekedésével növekszik a rendszer emisszióképessége.



20. ábra

A 20. ábrán az emissziós maximumok értékének változása látható a detergens koncentráció függvényében a Th+NaLS rendszer esetében. A MB+NaLS oldatok hasonló viselkedést mutatnak, amint az az V. és a VI. táblázat összehasonlitásából is kitünik, amelyek a Th+NaLS, ill. a MB+NaLS rendszerek $f_q(\lambda)_{max}$ értékeit tartalmazzák.

V. táblázat

A tionin-detergens oldatok relativ $f_q(\lambda)_{max}$ értékei

$C_{\rm NaLS}$ $\cdot 10^3$	2·10 ⁻⁶	5·10 ⁻⁶	1·10 ⁻⁵	2·10 ⁻⁵	5•10 ⁻⁵	1.10-4
0	3,1	4,5	6,3	15,3	42,3	81,8
2	0,3	0,3	0,2	0,3	0,5	0,7
2,,5	0,7	• 0,5	0,3	0,5	0,5	0,7
3	1,3	0,7	0,5	0,8	0,6	0,8
3,5	2,4	1,3	0,8	1,1	0,9	0,9
4	3,0	3,6	3,1	3,8	3,3	2,7
6	4,1	6,7	8,5	21,9	33,5	45,0
8	4,7	6,7	8,9	25,5	50,1	100,0

-60-

A metilénkék-detergens oldatok relativ f $_{\rm q}(\lambda)_{\rm max}$ értékei

C _{MB} C _{NaLS} • 10 ³	2.10 ⁻⁶	5.10 ⁻⁶	1.10 ⁻⁵	2.10 ⁻⁵	5·10 ⁻⁵	1.10-4
0	0,7	2,1	4,3	10,6	24,2	38,8
2	0,1	0,1	0,1	0,1	0,3	0,6
2,5	0,3	0,1	0,1	0,1	0,2	0,4
3	0,7	0,4	0,2	0,1	0,3	• 0,4
3,5	1,2	1,6	0,9	0,6	0,4	0,5
4	1,4	3,0	4,2	5,1	3,4	1,3
6	1,6	4,2	8,9	16,5	37,1	52,5
8	1,6	4,3	9,7	16,8	46,1	100,0

/A táblázatokban a jobb összehasonlithatóság érdekében relativ intenzitásokat tüntettünk fel./ Mind a hat festék koncentráció esetén megfigyelhető, hogy a festékoldatok lumineszcencia-intenzitása jelentős mértékben lecsökken kis mennyiségü detergens hatására. Az is megállapitható - összehasonlitva a 13. ábrával -, hogy a NaLS koncentráció függvényében az f $_{\rm g}(\lambda)_{\rm max}$ az abszorpció α maximuméhoz hasonló menetet mutat. Lényeges különbség a kis detergens koncentrációknál megfigyelhető csökkenés mértékében van. Mig az abszorpciós maximumok értéke 12-24 %-a a vizes oldatok abszorpciójának, addig az emiszsziós maximumok értéke 1-10 %-ra csökken a vizes oldatokéhoz képest, azaz a lumineszcencia csaknem kioltódik. Az ábráról /és a VI. táblázatból/ látható, hogy az $f_{0}(\lambda)_{max}$ értékek - a k(λ)_{max}-hoz hasonlóan - a nagyobb detergens koncentrációknál /4·10⁻³ mol/l felett/ meghaladják a vizes oldatokban mért értékeket. Az $f_q(\lambda)_{max}$ magasabb értékei a vizes oldatokban jelenlevő festék aggregátumok szolubilizációjának tulajdonithatók. Ez arra az érdekes eredményre vezet, hogy a nagy detergens koncentrációju oldatok esetében a lumineszcencia koncentrációs kioltása nem figyelhető meg. Ehelyett a lumineszcencia-intenzités a festék koncentráció növekedésével növekszik.

b, <u>A kétkomponensű rendszerekben lejátszódó</u> energiaótadásról

A keverékoldatok fluoreszcencia spektrumainak felvételekor 546 nm nullámhosszu gerjesztő fényt alkalmaztunk. Ennél a hullámnossznál a Th abszorpcióképessége lényegesen nagyobb, mint a MB-é, következésképpen ha feltételezzük, hogy a két komponens között nincs energiaátadás, és hogy a két komponens lumineszcencia hatásfoka közel azonos, akkor olyan fluoreszcencia spektrumot kell kapnunk, amelyben a Th sávjának intenzitása nagyobb, mint a MB-é. Ez látható a 21. ábrán az 5·10⁻⁶ mol/l Th és MB vizes oldata esetében. /A 21. és a 22. ábra spektrumai a Th maximumánál 1-re vannak szorozva./ Megfigyelhető azonban, hogy ha detergenst viszünk a rendszerbe, a MB relativ intenzitása megnő, mégpedig a detergens koncentráció növekedésével egyre nagyobb mértékben. A 4·10⁻³ mol/l NaLS koncentrációnál a MB fluoreszcencia-intenzitás értéke már több, mint ötszöröse a Th-énak. A detergens koncentráció további növekedése a MB relativ intenzitásának csökkenését idézi elő.

Az a tény, hogy a MB emisszió-intenzitása bizonyos detergens koncentrációknál többszöröse a Th-énak, azt bizonyitja, hogy a két festék molekulái között olyan kölcsönhatás jön létre, amelynek során a Th gerjesztési energiájának egy részét átadja a MB-nek, azaz a rend-



21. ábra

szerben a szenzibilizált fluoreszcencia jelensége figyelhető meg.

A MB relativ fluoreszcencia-intenzitásának a detergens koncentrációtól függő változása azzal magyarázható, nogy megfelelő számu micella jelenléte esetén a két festéknek a micellákon adszorbeálódott molekulái optimális távolságra helyezkednek el egymástól, igy közöttük az energiaátadás gyakorisága maximális. Ha a "megfelelőnél" több vagy kevesebb micella van a rendszerben, a festék molekulák közötti távolság az opti-

-64-

málistól eltérő, tehát az energiaátadás gyakorisága kisebb /33/.

A 22. ábra az $5 \cdot 10^{-5}$ mol/l festék koncentrációju keverékoldatok emissziós spektrumait mutatja. Az ábráról látható, hogy – a nagyobb számu festék molekulának megfelelően – nagyobb $/6 \cdot 10^{-3}$ mol/l/ NaLS koncentrációnál maximális az energiaátadás hatékonysága. Az is megfigyelhető, hogy ennél a festék koncentrációnál a maximális energiaátadás esetén az akceptor által kisugárzott lumineszcencia-fény intenzitása kb. nyolcszo-



22. ábra

rosa a donorénak, mig a kisebb /5·10⁻⁶ mol/1/ festék koncentrációnál ez csak ötszöröse volt.

A 23. ábrán a MB-nek a keverékoldatokban mért relativ f $_q(\lambda)_{max}$ értékeit tüntettük fel a detergens koncentráció függvényében hat festék koncentráció ese-



23. ábra

tén. /A jobb áttekinthetőség érdekében az ábrán a görbék nullpontjai egymáshoz képest 2 egységgel el vannak tolva; a mért relativ $f_q(\lambda)_{max}$ értékek a VII. táblázatban találnatók./ Az ábráról látható, hogy a festék kon-

VII. táblázat

A MB keverékoldatokban mért relativ f $_q(\lambda)$ max értékei

C _{Th+MB} C _{NaLS} ·10 ³	2.10-6	5·10 ⁻⁶	1.10 ⁻⁵	2·10 ⁻⁵	5•10 ⁻⁵	1.10-4
0	0,50	0,50	0,49	0,51	0,46	0,48
2	2,12	1,10	0,82	0,84	0,65	0,69
2,5	3,22	1,86	1,04	0,88	0,66	0,70
3	4,05	3,50	1,82	1,35	0,84	0,71
3,5	5,24	4,24	4,48	3,14	1,34	1,00
4	3,22	5,34	7,68	9,08	6,02	2,68
6	0,66	0,88	1,32	2,35	8,23	13,23
8	0,55	0,64	0,77	1,20	2,87	6,83

centráció növekedésével egyre nagyobb lesz az a detergens koncentráció, amelynél az energiaátadás a legnagyobb gyakorisággal megy végbe. Ennek az az oka, hogy minél több festék molekula van a rendszerben, annál több micellára van szükség ahhoz, hogy a micellákon adszorbeálódott festék molekulák az energiaátadás szempontjából optimális távolságra helyezkedjenek el egymástól. Ugyanakkor a festék koncentráció növekedésével a MB maximális relativ $f_{\alpha}(\lambda)_{max}$ értéke is növekszik. Figyelembe véve azt, hogy a vizes festékoldatokban mért relativ $f_{a}(\lambda)_{max}$ értékek gyakorlatilag nem változnak, és hogy a MB lumineszcencia hatásfoka csak kb. fele a Th-énak, ez arra enged következtetni, hogy a festék koncentráció növekedésével egyre több olyan donor-akceptor pár jön létre, amelyek között energiaátadás játszódik le. Az energiaátadás hatékonyságát tehát kisebb mértékben ugyan, de a festék koncentráció változása is befolyásolja.

A VIII. táblázatban a Th keverékoldatokban mért $f_q(\lambda)_{max}$ értékeit foglaltuk össze, a O mol/l NaLS koncentrációnál egységesen 100-nak véve az értékeket. Öszszehasonlitva az itt bemutatott értékeket az V. táblázat adataıval, amely a Th-nak az egykomponensü oldatokban mért $f_q(\lambda)_{max}$ értékeit tartalmazza, a következő meggondolást tehetjük. Nevezzük azt a detergens koncentrációt, amelynél az energiaátadás maximális, "optimális" detergens koncentrációnak, és jelöljük az itt mért $f_o(\lambda)_{max}$

VIII. táblázat

A Th keverékoldatokban mért relativ f $_{\rm q}(\lambda)$ $_{\rm max}$ értékei

C _{Th+MB} C _{NaLS} ·10 ³	2•10 ⁻⁶	5•10 ⁻⁶	1·10 ⁻⁵	2•10 ⁻⁵	5•10 ⁻⁵	1.10-4
0	100,0	100,0	100,0	100,0	100,0	100,0
2	2,7	1,3	0,6	0,4	0,4	0,5
2,5	4,0	1,4	0,7	0,5	0,4	0,5
3	7,3	2,3	0,8	0,7	0,5	0,5
3,5	15,0	4,1	1,3	0,8	0,7	0,5
4	39,8	13,8	3,7	1,7	0,9	0,6
6	152,9	105,7	80,9	48,9	9,0	4,1
8	162,0	121,4	120,0	102,5	43,8	13,3

-69-
értékeket F_0 -val, a vizes oldatokban mért értékeket pedig F_v -vel. Ha F_0 -t F_v -hez viszonyitjuk, akkor azt találjuk, hogy az egykomponensű oldatokban F_0 értéke 25-81 %-a F_v -nek, mig a keverékoldatokban csak 2-15 %-a //a festék koncentrációtól függően/. Ez azt mutatja, hogy a keverékoldatokban - az "optimális" detergens koncentrációnál - a Th lumineszcenciája csaknem teljesen kioltódik. Kézenfekvő az az elgondolás, hogy ez a kioltó hatás a Th -- MB energiaátadás következtében lép fel.

Megállapithatjuk tehát, a fenti eredmények alapján, hogy mind a MB, mind pedig a Th lumineszcencia-intenzıtásának változásából arra lehet következtetni /külön-külön és együtt is/, hogy a Th+MB+NaLS rendszerekben energiaátadás megy végbe a két festék molekulái között. Pontosabban, hogy a Th által felvett gerjesztési energia sugárzás nélkül átadódik a MB-nek.

4. <u>Az abszorpciós és lumineszcencia spektrumok</u> <u>közötti kapcsolatról</u>

A k(v) abszorpciós és az f_q(v) emissziós szinképek között SZTEPANOV /36/ a következő kapcsolatot állapitotta meg:

$$\frac{f_q(\bar{\nu})}{k(\bar{\nu})} = D(T)\bar{\nu}^3 e^{-h\bar{\nu}/kT}, \qquad (11)$$

ahol D(T) a 5 hullámszámtól független állandó, T az abszolut hőmérséklet, h, ill. k a Planck-, ill. Boltzmannféle konstans. Sztepbnov abból a feltevésből indult ki, hogy a, a lumineszcenciaképes molekulák eloszlása mind az alap-, mind a gerjesztett állapot vibrációs szintjein a kisérleti T hőmérsékletnez tartozó egyensulyi eloszlásnak felel meg; b, az alapállapot vibrációs szintjei közötti optikai átmenetek szóma elnanyagolható az alapállapot és a gerjesztett állapot közötti átmenetek számánoz képest. Ezen feltételek teljesülése esetén univerzálisan érvényes a (11) egyenlet.

A Sztepanov- összefüggés érvényességének kisérleti vizsgálatára ALJENCEV /37/ javasolta annak a következő alakba való átirását:

$$F(\bar{\nu}) \equiv \Im \lg \bar{\nu} - \lg \frac{f_q(\bar{\nu})}{k(\bar{\nu})} + konst = \frac{h\bar{\nu}lge}{kT} \cdot (12)$$

A (12) egyenlet szerint az F(7) függvény lineáris a nullámszám függvényében, és az egyenes meredekségét a T hőmérséklet szabja meg. Ennek alapján tehát meg lehet határozni a vizsgált rendszer hőmérsékletét.

Több szerző /ld. pl. /37/, /38/, /39/, /40/ / kisérleti eredménvel azt mutatják, hogy az F() függvény lineáris az abszorpciós és lumineszcencia spektrumok átfedési tartományának jelentős részén, de az egyenesek hajlásszögéből számított hőmérséklet /T*/ éltalában magasabb a kisérleti /T/ hőmérsékletnél. A kisérleti tapasztalatok alapján ezt azzal magyarázzák, hogy a fluoreszkáló molekulák által abszorbeált fényenergiának hőenergiává átalakult része egy olyan kölcsönnatás közben adódik át a környezetnek, amelvnek relaxációs ideje összemérnető a gerjesztett állapot élettartamával. Ez azt jelenti, hogy a lumineszcencia emisszióban résztvevő molekulák lokális hőmérséklete magasabb a preparátum makroszkópikus nőmérsékleténél. Hasonló következtetésre jutott JABLONSKI /41/ is a gerjesztési energiafelesleg disszipációjának elméleti tanulmányozása során.

Kisérleti eredményeink azt igazolják, nogy a Sztepanov által kapott univerzális összefüggés jói alkalmaznató festek-detergens rendszerekre is. A 24. ábra a Th vizes oldatai esetén kapott Sztepanov-egyeneseket mutatja 2.10⁻⁶ /o/; 5.10⁻⁶ /a/; 1.10⁻⁵/u/; 2.10⁻⁵ /+/; 5.10⁻⁵ /△/ és 1.10⁻⁴ /▼/ mol/l festék koncentrációnál. Látható az ábráról, hogy a (12) egyenlet alapján meghatározott F(V) függvények linearitása jól teljesül széles spektrumtartományban. Hasonlóan jól teljesül a (12) összefüggés - és következésképpen (11) is - a MB vizes oldatai, valamint a detergenst tartalmazó festékoldatok esetében is. A kisebb frekvenciák tartományában azonban eltérés tapasztalható a linearitástól, amelynek értelmezését /39/-ben adták meg. Ott mutattak rá arra is, hogy a (11) összefüggés levezetésénél Sztepanov hallgatólagosan feltételezte, hogy a

-72-



24. ábra

rendszerben csak egy lumineszkáló anyag van jelen, ennélfogva az keverékoldatokra nem alkalmazható.

A Th vizes, valamint a 6.10⁻³ mol/l NaLS-ot tartalmazó oldatai esetén, T=298^oK kisérleti hőmérsékletnél számitott lokális hőmérséklet értékek a IX. táblázatban találhatók. Eredményeink láthatóan alátámasztják azt a korábbi tapasztalatot, hogy a gerjesztett molekulák lokális hőmérséklete általában nagyobb a preparátum makroszkópikus hőmérsékleténél. A IX. táblázat IX. táblázat

m¥	1	VVI
1		V1

C _{Th} C _{NaLS}	2.10 ⁻⁶	5·10 ⁻⁶	1.10 ⁻⁵	2·10 ⁻⁵	5·10 ⁻⁵	1.10-4
ο	329,1	312,6	303,5	296,3	288,8	285,4
6.10 ⁻³	373,7	357,3	346,6	336,1	324,9	320,3

adatal azt is mutatják, hogy a lokális hőmérséklet értéke mindkét vizsgált esetben csökken a festék koncentráció növekedésével. Ez látszólag ellentetben van a /42/-ben megadott eredményekkel, amely szerint a T* értékek növekednek a festék koncentráció növekedésének hatására. Ez az ellentmondás feloldható annak a már emlitett ténynek a figyelembe vételével, hogy a detergens oldatokban a lumineszcencia koncentrációs kioltása nem figyelhető meg. Ilyen esetekben ugyanis a gerjesztett állapot élettartama hosszabb, igy az emisszió pillanatáig a gerjesztési energia nagyobb része disszipálódik a rendszerben, és ez eredményezi a gerjesztett molekulák lokális hőmérsékletének csökkenését /43/. Nincs még világos magyarázat azonban arra, hogy a T* értékek miért magasabbak a $6 \cdot 10^{-3}$ mol/l detergens koncentrációju oldatokban, mint a vizes festékoldatokban. Ennek a jelenségnek egy triviális magyarázatát kapjuk akkor, ha az azonos festék és különböző detergens koncentrációju oldatok k^(λ) max és f_q^(λ) max értékeit összehasonlıtjuk. Az $1 \cdot 10^{-4}$ mol/l Th-t tartalmazó oldatok esetén pl. a $6 \cdot 10^{-3}$ mol/l detergens koncentrációnál a k^(λ) max növekedése 15 % a vizes oldatéhoz viszonyitva, mig az f_q^(λ) max esetén 45 %-os csökkenés figyelnető meg. Valószinüleg ez okozza a magasabb T* értékeket a detergenst tartalmazó rendszerekben.

A MB-t tartalmazó oldatok esetén is elvégeztük ezeket a számitásokat, az eredményeket azonban nem közöljük, mert a lumineszcencia-intenzitás mérése ezekben a rendszerekben - a MB kis lumineszcencia hatásfoka miatt - a lokális hőmérséklet meghatározásához nem elég pontos. VI. ÖSSZEFOGLALÁS

A festék-detergens rendszerek vizsgálata során nyert eredményeinket röviden a következőkben foglalhatjuk össze:

1. Az elektromos vezetőképesség mérésével meghatározott kritikus micella koncentráció értéke a tiszta NaLS esetén 3,5 $\cdot 10^{-3}$ mol/1, festék jelenlétében pedig 3 $\cdot 10^{-3}$ mol/1.

2. A festék-detergens oldatok abszorpciós tulajdonságait jelentős mértékben befolyásolja mind a detergens, mind a festék koncentráció változása. Az abszorpciós spektrumok rövidhullámu végén megjelenő mellékmaximum festék-detergens komplexek jelenlétére enged következtetni. A spektrumok alapján az is megállapitható, hogy a rendszerben magasabb rendű festék aggregátumok is kialakulnak. Ezek a képződmények azonban csak meghatározott festék és detergens koncentráció határok között észlelhetők. A keverékoldatok és az egykomponensű oldatok abszorpciós együtthatóinak összehasonlitésából azt a következtetést vonhatjuk le, hogy a kétkomponensű festék-detergens rendszerek esetén nem teljesül az abszorpció additivitása, azaz a két festék molekuléi egymással kölcsönhatásba lépnek. 3. Bár az egykomponensű rendszerek emissziós tulajdonságai is nagymértékben megváltoznak a detergens koncentráció változásának hatására, ez a változás még sokkal szembetűnőbb a keverékoldatok esetén. A kétkomponensű festék-detergens rendszerekben a szenzibilizált fluoreszcencia jelensége figyelhető meg, amely a fluoreszcencia spektrumok alapján nyomon követhető. Minden festék koncentráció esetén meghatározható egy "optimális" detergens koncentráció, amelynél a sugárzásnélküli energiaátadás gyakorisága maximális. Ez azt bizonyitja, hogy a rezonanciás energiaátadás hatékonysága függ a rendszer strukturájának rendezettségi fokától.

4. A gerjesztett festék molekuláknak a Sztepanov-összefüggés alapján számitott lokális hőmérséklet értékei csökkennek a festék koncentráció növekedésének hatására. Ez megfelel annak a tapasztalatnak, hogy - a vizsgált koncentráció tartományon belül - a festék-detergens oldatokban a lumineszcencia koncentrációs kioltása nem figyelhető meg.

Eredményeink alapján megállapithatjuk, hogy:

a, a festékeket tartalmazó micellarendszerek alkalmas modellként szolgálhatnak a fotoszintézis primér folyamatainak tanulmányozásához, mivel - meghatározott koncentráció tartományon belül - szerkezetük és méreteik jól közelitik a kloroplasztét, és a festék molekulák között lejátszódó energiaátadás természete meg-

• 7.

-77-

felel a pigmentek közötti energiaátadásnak;

b, a rendezett strukturával biró festék-detergens oldatokra általában alkalmazható a sugárzásnélküli energiaátadás Förster által kidolgozott elmélete, mivel a Förster-elmélet alkalmazhatóságának kritériumai ezen rendszerekre teljesülnek, ha a festékek koncentrációját és a rendszer rendezettségi fokát /azaz a detergens koncentrációját/ alkalmasan választjuk meg. Köszönettel tartozom dr Ketskeméty István és dr Szalay László tanszékvezető professzoroknak, hogy ezen dolgozat elkészitésénez szükséges méréseket intézetükben elvégezhettem.

Ezuton is köszönetemet fejezem ki témavezetőmnek, dr Hevesi János docensnek a vizsgálatok során nyujtott sokoldalu segitségért és az értékes diszkussziókért.

FELHASZNÁLT IRODALOM

- /l/ Förster, Th.: Radiation Research Suppl. 2, 326, 1960.
- /2/ Förster, Th.: Ann. Physik 2, 55, 1948.
- /3/ Duysens, L. N. M.: Progress in Biophysics <u>14</u>, 1, 1964.
- /4/ Förster, Th.: Discussion of the Faraday Society <u>27</u>, 7, 1959.
- /5/ Farkas G.: Növényi anyagcsereélettan /Akadémiai Kiadó, Budapest, 1968./
- /6/ Boriszov, A. Ju.: DAN SzSzSzR 173, 208, 1967.
- /7/ Litvin, F. F., B. A. Guljajev: DAN Sz3zSzR <u>169</u>, 1187, 1966.
- /8/ Guljajev, B. A., F. F. Litvin: Biofizika <u>12</u>, 845, 1967.
- /9/ Rabinowitch, E.: Tr. V. Mezsdunar. Biohim. Szimpoz.
 VI. IAN SzSzSzR, Moszkva, 1962.
- /10/ Arnold, W., E. S. Meek: Arch. Biochem. and Biophys. 60, 82, 1956.
- /ll/ Förster, Th.: Fluoreszenz Organischer Verbindungen /Vandenhoeck und Ruprecht, Göttingen, 1951./
- /12/ Förster, Th.: Z. für Naturwissenschaften 33, 166, 1946.
- /13/ Ketskeméty I.: Z. Naturforsch. 179, 666, 1962.

-79-

- /14/ Lamola, A. A., N. J. Turro: Energy Transfer and Organic Photochemistry /Interscience Publishers, New York, London, Sidney, Toronto, 1969./
- /15/ Dombi J.: Kandidátusi értekezés, Szeged, 1967.
- /16/ Duysens, L. N. M.: Thesis, Utrecht, 1952.
- /17/ Tweet, A. G., W. D. Bellamy, G. L. Gaines, Jr.: J. Chem. Phys. <u>41</u>, 2068, 1964.
- /18/ Harkins, W. D., R. W. Mattoon, M. L. Corrin: J. Am. Chem. Soc. <u>68</u>, 220, 1946.
- /19/ Winsor, P. A.: Chem. Rev. <u>68</u>, 1, 1968.
- /20/ Hartley, G. S.: Kolloid Z. <u>88</u>, 22, 1939.
- /21/ Gallot, B., A. E. Skoulios: Kolloid-Z. Z. Polymere, 208, 37, 1966.
- /22/ Williams, R. J., J. N. Phillips, K. J. Mysels: Trans. Faraday Soc. <u>51</u>, 728, 1955.
- /23/ Corrin, M. L., H. B. Klevens, W. D. Harkins: J. Chem. Phys. <u>14</u>, 480, 1946.
- /24/ Mukarjee, P., K. J. Mysels: J. Am. Chem. Soc. <u>77</u>, 2937, 1955.
- /25/ Klevens, H. B.: J. Chem. Phys. <u>51</u>, 1143, 1947.
- /26/ Stigler, D.: J. Chem. Phys. <u>68</u>, 3603, 1964.
- /27/ Corrin, M. L., W. D. Harkins: J. Chem. Phys. <u>14</u>, 641, 1946.
- /28/ Terenin, A. N.: IAN SzSzSzR szer. biol. <u>3</u>, 369, I947.
- /29/ Hevesi J., E. Lehoczki, E. Bélint: Zs. Prikl. Szpektr. <u>13</u>, 458, 1970.

- -81-
- /30/ Erdey-Gruz T., Proszt J.: Fizikai kémiai praktikum /Tankönyvkiadó, Budapest, 1962./
- /31/ Mátrai T.: Gyakorlati spektroszkópia /Müszaki Könyvkiadó, Budapest, 1963./
- /32/ Dombi J.: Acta Phys. Hung. 25, 287, 1968.
- /33/ Singhal, G. S., E. Rabinowitch, J. Hevesi, V.
 Srinivasan: Photochem. Photobiol. <u>11</u>, 531, 1970.
- /34/ Lehoczki E., J. Hevesi: DAN SzSzSzR <u>206</u>, 1158, 1972.
- /35/ Lehoczki E.: Doktori disszertáció, Szeged, 1971.
- /36/ Sztepanov, B. I.: DAN SzSzSzR 112, 839, 1957.
- /37/ Aljencev, M. N.: Opt. i Szpektr. 4, 690, 1958.
- /38/ Rjazanova, E. F., M. Sz. Fagyejeva, T. Sz. Pavlina: IAN SzSzSzR 24, 769, 1961.
- /39/ Ketskeméty I., J. Dombi, R. Horvai: Acta Phys. Hung. <u>12</u>, 263, 1960.; uo. <u>14</u>, 165, 1962.; Ann. Phys. <u>8</u>, 342, 1961.
- /40/ Bálint E., J. Hevesi, E. Lehoczki: Acta Phys. et Chem. Szeged <u>17</u>, 119, 1971.
- /41/ Jablonski, A.: Acta Phys. Polon. 26, 427, 1964.
- /42/ Hevesi J., L. Kozma: Acta Phys. et Chem. Szeged <u>8</u>, 103, 1962.
- /43/ Hevesi J., Zs. Rózsa: Acta Phys. et Chem. Szeged <u>17</u>, 127, 1971.